

CÁLCULO
DIFERENCIAL E INTEGRAL

Vol. I

R. COURANT

Professor de Matemática da Universidade de New York

CÁLCULO DIFERENCIAL E INTEGRAL

I VOLUME

Tradução de

ALBERTO NUNES SERRÃO

Engenheiro Civil

Docente livre da cadeira de Cálculo Infinitesimal, Geometria Analítica e Noções de Nomografia da Escola Nacional de Engenharia
Professor de Matemática do Colégio Pedro II

E

RUY HONÓRIO BACELAR

Engenheiro Civil

1.^a EDIÇÃO

3.^a impressão



EDITORA GLOBO

Rio de Janeiro - Porto Alegre - São Paulo

Título do original alemão:
Vorlesungen über Differential - und Integralrechnung
Título da edição em língua inglesa que serviu de base
à tradução brasileira:
Differential and Integral Calculus

1.ª EDIÇÃO

1.ª impressão — abril de 1951
2.ª " — abril de 1958



UFRJ/IM	
INSTITUTO DE MATEMÁTICA	
Nº REGISTRO DATA	
U49206-X 7/3/66	
ORIGEM <i>João Prof.</i>	
<i>Pinho</i>	

UFRJ-IM



11-0001804

1968

DIREITOS EXCLUSIVOS DE EDIÇÃO, EM LÍNGUA PORTUGUESA, DA
EDITORA GLOBO S. A. — PORTO ALEGRE — RIO GRANDE DO SUL
ESTADOS UNIDOS DO BRASIL

PREFÁCIO DA EDIÇÃO INGLÊSA

Quando colegas americanos insistiram comigo para que publicasse uma edição inglesa das minhas lições de cálculo diferencial e integral, hesitei a princípio. Verifiquei que, devido às diferenças entre os métodos de ensino do Cálculo na Alemanha, Inglaterra e América, uma simples tradução estava fora de cogitação, e que seriam precisas alterações fundamentais a fim de atender às necessidades dos estudantes de idioma inglês.

Minhas dúvidas, contudo, foram resolvidas quando encontrei o competente colega, professor E. J. McShane, da Universidade da Virgínia, que estava à altura não só de fazer a tradução, mas também — após entendimento pessoal que com ele mantive — de efetuar as alterações e melhoramentos necessários para a edição inglesa.

Afora muitas questões de minúcias, as principais alterações foram as seguintes: (1) a edição inglesa contém um grande número de exemplos classificados; (2) a divisão da matéria dos dois volumes difere algo da que se encontra no original alemão. Além da exposição detalhada da teoria das funções de uma variável, o presente volume apresenta (no capítulo X) um bosquejo da diferenciação e integração das funções de diversas variáveis. O segundo volume trata inteiramente das funções de diversas variáveis independentes e inclui elementos de cálculo vectorial. Há, também, discussão mais sistemática das equações diferenciais e um apêndice sobre os fundamentos da teoria dos números reais.

O primeiro volume contém a matéria para um curso de cálculo elementar, enquanto o segundo é mais avançado. No primeiro volume, entretanto, há muitos assuntos que podem ser omitidos num curso inicial. Estas seções, destinadas aos estudantes que desejam penetrar mais profundamente na teoria, foram reunidas nos apêndices dos diversos capítulos, de modo que o principiante poderá estudar a matéria, omitindo ou deixando para mais tarde, sem inconveniente algum, a leitura destes apêndices.

PREFÁCIO DA EDIÇÃO INGLÊSA

A publicação d'este livro em inglês sòmente foi possível graças à generosidade do editor alemão Julius Springer, de Berlim, a quem desejo exprimir os meus mais cordiais agradecimentos. Igualmente agradeço a Blackie and Son, Ltd., que, a despeito das dificuldades atuais, empreenderam a publicação desta edição. Aos componentes da sua administração técnica, pelo excelente trabalho seu, e aos editôres de matemática, especialmente a Miss W. M. Deans, que livrou o Prof. McShane e a mim mesmo de grande parte da responsabilidade da preparação dos manuscritos para impressão e que fez a revisão das provas, a minha gratidão. Sou, igualmente, grato a muitos amigos e colegas, principalmente ao Professor McClenon, do Grinnel College, de Iowa, a cujo encorajamento se deve esta edição; a Miss Margaret Kennedy, do Newnham College de Cambridge, e ao Dr. Fritz John, que cooperaram com os editôres na revisão das provas.

CAMBRIDGE, INGLATERRA.
Junho de 1934.

R. COURANT.

PREFÁCIO DA SEGUNDA EDIÇÃO INGLÊSA

Esta segunda edição difere da primeira, principalmente, pela melhor escolha e disposição dos exemplos, pelo acréscimo de muitos exercícios novos no fim do livro, e pela inclusão de matéria suplementar sobre equações diferenciais.

NEW ROCHELLE, N. Y.
Junho de 1937.

R. COURANT.

ÍNDICE

	Página
OBSERVAÇÕES INICIAIS	1
CAPÍTULO I	
INTRODUÇÃO	
1. A continuidade dos números	5
2. Conceito de função	14
3. Estudo mais pormenorizado das funções elementares	22
4. Funções de variáveis inteiras. Sequências de números	27
5. Conceito de limite de uma sequência	29
6. Discussão ulterior do conceito de limite	33
7. Conceito de limite quando a variável é contínua	46
8. Conceito de continuidade	49
APÊNDICE I	
Observações preliminares	56
1. Princípio do ponto de acumulação e suas aplicações	58
2. Teoremas sobre as funções contínuas	63
3. Observações sobre as funções elementares	68
APÊNDICE II	
1. Coordenadas polares	71
2. Observações sobre os números complexos	73
CAPÍTULO II	
IDÉIAS FUNDAMENTAIS SOBRE O CÁLCULO INTEGRAL E DIFERENCIAL	
1. Integral definida	76
2. Exemplos	82
3. Derivada	88

ÍNDICE

	Página
4. Integral indefinida, função primitiva e teoremas fundamentais do cálculo diferencial e integral	109
5. Métodos simples de integração gráfica	119
6. Observações sobre as relações existentes entre integral e derivada	121
7. Avaliação de integrais e teorema do valor médio do cálculo integral . . .	126

APÊNDICE

1. Existência da integral definida de uma função contínua	131
2. Relação entre os teoremas do valor médio do cálculo diferencial e do cálculo integral	134

CAPÍTULO III

DERIVAÇÃO E INTEGRAÇÃO DAS FUNÇÕES ELEMENTARES

1. Regras simples para derivação e suas aplicações	136
2. Fórmulas correspondentes de integração	141
3. Funções inversas e suas derivadas	144
4. Derivação de uma função de função	153
5. Máximos e mínimos	158
6. Funções exponencial e logarítmica	167
7. Aplicações da função exponencial	178
8. Funções hiperbólicas	183
9. Ordem de grandeza das funções	189

APÊNDICE

1. Algumas funções especiais	196
2. Observações sobre a derivabilidade das funções	199
3. Algumas fórmulas especiais	201

CAPÍTULO IV

DESENVOLVIMENTO COMPLEMENTAR DO CÁLCULO INTEGRAL

1. Integrais elementares	205
2. Método de substituição	207
3. Exemplos do método de substituição	214
4. Integração por partes	218
5. Integração de funções racionais	226
6. Integração de outras classes de funções	234
7. Observações sobre as funções não integráveis pelas funções elementares	242
8. Extensão do conceito de integral. Integrais impróprias	245

ÍNDICE xiii

APÊNDICE	
	Página
Segundo teorema do valor médio do cálculo integral	256

CAPÍTULO V

APLICAÇÕES

1. Representação das curvas	258
2. Aplicações à teoria das curvas planas	267
3. Exemplos	287
4. Problemas simples sobre a mecânica das partículas	292
5. Outras aplicações. Partículas deslizando ao longo de uma curva	299
6. Trabalho	304

APÊNDICE

1. Propriedades da evoluta	307
2. Áreas limitadas por curvas fechadas	311

CAPÍTULO VI

TEOREMA DE TAYLOR E REPRESENTAÇÃO APROXIMADA
DAS FUNÇÕES POR MEIO DE POLINÔMIOS

1. Logaritmo e função inversa da tangente	315
2. Teorema de Taylor	320
3. Aplicações. Desenvolvimento das funções elementares	326
4. Aplicações geométricas	331

APÊNDICE

1. Exemplo de funções que não admitem desenvolvimento segundo a série de Taylor	336
2. Demonstração de que o número e é irracional	336
3. Demonstração da convergência da série binomial	337
4. Zeros e infinitos das funções. Símbolos indeterminados	338

CAPÍTULO VII

MÉTODOS NUMÉRICOS

Observações preliminares	342
1. Integração numérica	342
2. Aplicações dos teoremas do valor médio e de Taylor. Cálculo dos erros	349
3. Resolução numérica de equações	355

APÊNDICE

	Página
Fórmula de Stirling	361

CAPÍTULO VIII

SÉRIES INFINITAS E OUTROS PROCESSOS-LIMITES

Observações preliminares	365
1. Conceitos de convergência e de divergência	366
2. Critérios de convergência e de divergência	377
3. Sequências e séries de funções	383
4. Convergência uniforme e convergência não uniforme	386
5. Séries de potências	398
6. Desenvolvimento de certas funções em séries de potências. Método dos coeficientes indeterminados. Exemplos	404
7. Séries de potências com termos complexos	410

APÊNDICE

1. Multiplicação e divisão de séries	415
2. Séries infinitas e integrais impróprias	417
3. Produtos infinitos	419
4. Séries implicando os números de Bernoulli	422

CAPÍTULO IX

SÉRIES DE FOURIER

1. Funções periódicas	425
2. Emprego da notação complexa	433
3. Séries de Fourier	437
4. Exemplos sobre séries de Fourier	440
5. Convergência das séries de Fourier	447

APÊNDICE

Integração de séries de Fourier	455
---	-----

CAPÍTULO X

ESBOÇO DA TEORIA DAS FUNÇÕES DE DIVERSAS VARIÁVEIS

1. Conceito de função no caso de diversas variáveis	458
2. Continuidade	463

ÍNDICE

xv

	Página
3. Derivadas de uma função de diversas variáveis	466
4. Regra da cadeia e derivação das funções inversas	742
5. Funções implícitas	480
6. Integrais múltiplas e repetidas	486

CAPÍTULO XI

EQUAÇÕES DIFERENCIAIS PARA OS TIPOS MAIS SIMPLES DE VIBRAÇÕES

1. Problemas sobre vibrações em Mecânica e em Física	592
2. Solução das equações homogêneas. Oscilações livres	594
3. Equações não homogêneas. Oscilações forçadas	599
4. Observações adicionais sobre as equações diferenciais	519
SUMÁRIO DE TEOREMAS E FÓRMULAS IMPORTANTES	529
EXEMPLOS DIVERSOS	519
RESPOSTAS E SUGESTÕES	571
ÍNDICE ALFABÉTICO	611

OBSERVAÇÕES INICIAIS

Quando o estudante entra, pela primeira vez, em contato com a matemática chamada superior, pode imaginar que existe certa descontinuidade entre a matemática secundária e a universitária. Este sentimento repousa, em última instância, sobre algo mais do que as circunstâncias históricas que fizeram com que o ensino universitário diferisse tão profundamente do ensino ginasial. A verdadeira *natureza* da matemática superior, ou melhor, da matemática moderna, que se desenvolveu durante os últimos três séculos, distingue-a da matemática elementar, cuja matéria de ensino, tomada quase diretamente da matemática dos antigos gregos, dominava inteiramente, até há pouco, os programas escolares.

A característica mais notável da matemática elementar é a sua íntima associação com a *geometria*. Mesmo quando a matéria transpõe as fronteiras da geometria e entra no reino da aritmética, as idéias fundamentais ainda permanecem geométricas. Outro aspecto da matemática dos antigos é, talvez, a sua tendência para concentrar-se nos casos particulares. Fatos que hoje em dia consideramos como casos especiais de fenômenos gerais, são expostos, confusamente, sem qualquer relação visível entre si. A associação íntima com as idéias geométricas e a importância que empresta a sutilezas particulares confere, à matemática dos antigos, um encanto todo particular. No início da idade moderna, tendências diversas imprimiram um progresso definitivo à matemática, atuando como estímulo para uma grande expansão da matéria, a qual, a despeito dos progressos feitos nos detalhes, marcou passo, em outro sentido, durante séculos.

A tendência fundamental de toda a matemática moderna consiste na substituição das discussões isoladas dos casos particulares por *métodos* gerais cada vez mais sistemáticos. É possível que tal processo nem sempre considere com inteira justiça os aspectos individuais dos casos particulares, mas, graças à sua extensão e generalidade, sugere grande abundância de novos resultados. Além disso, o conceito de número e os métodos analíticos ocupam posições cada vez mais independentes, sobrepujando inteiramente as idéias geométricas. Esta nova orientação para o desenvolvimento da matemática, sob diversos aspectos, é mostrada de maneira mais clara no surgimento da geometria analítica, cujo progresso se deve, principalmente, a Fermat e a Descartes, e do cálculo diferencial e integral, que geralmente se considera como criado por Newton e Leibnitz.

Os três séculos de existência da matemática moderna viram progressos tão importantes, não só na matemática pura, mas, também, na imensa variedade de suas aplicações à ciência e à engenharia, que as suas idéias fundamentais e, sobretudo, o conceito de função, se tornaram gradualmente conhecidos e, eventualmente, foram incluídos nos próprios programas secundários.

O meu objetivo, ao escrever este livro, foi apresentar e desenvolver os pontos mais importantes do cálculo diferencial e integral de tal maneira, que, ao concluí-lo, o leitor, embora não tenha tido antes qualquer conhecimento de matemática superior, esteja bem preparado, por um lado, para o estudo dos fundamentos da matéria e dos seus mais adiantados ramos, e, por outro, para a manipulação do cálculo nos vários domínios onde o mesmo tem aplicação.

Gostaria de prevenir o leitor, especialmente, contra o perigo que se origina da descontinuidade mencionada no parágrafo inicial. O ponto de vista da matemática secundária pode tentar alguém a deter-se nos detalhes, perdendo, assim, a visão das relações gerais e dos métodos sistemáticos. Por outro lado, do ponto de vista "superior", há o perigo oposto, que consiste em pôr de lado as minúcias concretas

ficando-se completamente desamparado quando se defrontam os casos mais simples de dificuldade individual, porque no mundo subjetivo das idéias gerais esquecemo-nos de como ajustar-nos firmemente à realidade objetiva. O leitor deve encontrar o caminho por si mesmo para sair deste dilema. E somente será bem sucedido excogitando, repetidamente, casos particulares, e adquirindo segurança na aplicação dos princípios gerais às ocorrências individuais que surgirem. Nisto consiste a tarefa principal de quem deseja progredir no estudo da Ciência.

CAPÍTULO I

INTRODUÇÃO

Além da idéia de número, o cálculo diferencial e integral é baseado em dois conceitos fundamentais de importância decisiva. São eles os conceitos de *função* e de *limite*. Na verdade, tais conceitos podem ser reconhecidos aqui e ali, na matemática dos antigos, mas foi somente a matemática moderna que expôs completamente o seu significado e o seu caráter essencial. Neste capítulo inicial procuraremos expor estes conceitos da maneira mais simples e clara possível.

1. A CONTINUIDADE DOS NÚMEROS

A questão referente à natureza real dos números é das que interessam mais aos filósofos do que aos matemáticos, e aqueles já se ocuparam muito com ela. Felizmente, os estudantes de matemática podem dispensar os estudos preliminares sobre a natureza essencial do conceito de número, do ponto de vista da teoria do conhecimento, e isto concorre para que a matemática seja conservada cuidadosamente afastada dos conflitos entre as opiniões filosóficas. Admitiremos, pois, como dados, os números e, em primeiro lugar, os números naturais 1, 2, 3, ..., assim como consideraremos conhecidas as regras com as quais operamos sobre estes números ⁽¹⁾. Lembraremos apenas, em breves linhas, a teoria que permitiu o desenvolvimento do conceito de número inteiro e positivo (números naturais).

(1) Estas regras são: Primeira: $(a + b) + c = a + (b + c)$. Isto é, se adicionarmos à soma de dois números a e b , um terceiro número c , obteremos o mesmo resultado que se somarmos a à soma de b e c . (Esta é a denominada lei associativa da adição.) Segunda: $a + b = b + a$ (lei comutativa da adição). Terceita: $(ab)c = a(bc)$ (lei associativa da multiplicação). Quarta: $ab = ba$ (lei comutativa da multiplicação). Quinta: $a(b + c) = ab + ac$ (lei distributiva da multiplicação).

1. O conjunto dos números racionais e a necessidade de sua ampliação.

No domínio dos números naturais, as operações fundamentais de adição e de multiplicação podem sempre ser efetuadas, sem restrição; isto é, a soma ou o produto de dois números naturais é sempre um número natural. As operações inversas das precedentes, subtração e divisão, porém, nem sempre podem ser efetuadas no domínio dos números naturais. Devido a isto, os matemáticos, há muito tempo já, foram obrigados a inventar o número 0, os números negativos e as frações positivas e negativas. A totalidade de todos estes números é usualmente denominada a classe dos *números racionais*, visto todos eles serem obtidos da mesma unidade, pelo emprêgo das "operações racionais de cálculo", adição, multiplicação, subtração e divisão.

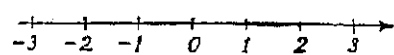


Fig. 1.—O eixo dos números

Em geral, os números são representados, graficamente, pelos pontos de uma linha reta, denominada "eixo dos números", tomando-se um ponto arbitrário da linha como origem ou ponto zero, e um outro ponto, igualmente arbitrário, como ponto um. A distância entre estes dois pontos (comprimento do *intervalo unilário*) serve, então, como escala, com a qual determinaremos um ponto para cada número racional, positivo ou negativo, sobre o eixo referido. É costume marcar os números positivos para a direita e os negativos para a esquerda da origem (fig. 1). Se, como é usual, definirmos o valor absoluto (também chamado valor numérico ou módulo) $|a|$ de um número a , como sendo o próprio a quando $a \geq 0$ ⁽¹⁾, e sendo $-a$ quando $a < 0$, $|a|$ indica a distância, sobre o eixo dos números, do ponto considerado à origem.

A representação geométrica dos números racionais por meio de pontos sobre o eixo dos números, sugere uma importante propriedade que, em geral, é enunciada da seguinte forma: o conjunto dos números *racionais é denso*. Isto significa que em qualquer intervalo do eixo numérico, tão pequeno quanto se queira, há sempre números racionais. Geometricamente, quer dizer que no segmento do eixo numérico limitado por dois pontos racionais quaisquer, tão próximos quanto se desejar, há sempre pontos correspondentes a números racionais. A

(1) O sinal \geq indica que deve ser usado o sinal $>$ ou o sinal $=$. O mesmo fica estabelecido para os sinais \neq e $=$ que serão empregados posteriormente.

noção de densidade dos números racionais torna-se clara se partirmos do fato de que os números $\frac{1}{2}, \frac{1}{2^2}, \frac{1}{2^3}, \dots, \frac{1}{2^n}, \dots$ ficam cada vez menores e aproximam-se de zero à medida que n cresce. Se dividirmos o eixo dos números em partes iguais de comprimento $1/2^n$, começando na origem, os pontos extremos $\frac{1}{2^n}, \frac{2}{2^n}, \frac{3}{2^n}, \dots$ destes intervalos representam números racionais da forma $m/2^n$; neste caso, ainda, temos o número n à nossa disposição. Se agora fixarmos um intervalo tão pequeno quanto quisermos, sobre o eixo dos números, somente precisamos escolher n tão grande que $1/2^n$ seja menor que o comprimento do intervalo. Desta maneira os intervalos da subdivisão efetuada são bastante pequenos para que possamos afirmar que, no mínimo, um dos pontos da subdivisão $m/2^n$ está contido nele.

Todavia, a despeito dessa propriedade de densidade, os números racionais não são suficientes para representar *todos* os pontos do eixo dos números. Os matemáticos gregos já haviam reconhecido que há intervalos cujos comprimentos não podem ser representados por números racionais, em comparação com um segmento linear de comprimento unitário; são os chamados segmentos incomensuráveis com a unidade. Assim, por exemplo a hipotenusa de um triângulo retângulo isósceles, com catetos iguais à unidade de comprimento, é incomensurável com a mesma unidade. Pelo teorema de Pitágoras, o quadrado deste comprimento l , deveria ser igual a 2. Mas, se l fôsse um número racional, por consequência igual a p/q , onde p e q são inteiros e diferentes de 0, teríamos $p^2 = 2q^2$. Admitimos que p e q não têm fatores comuns, pois, se os tivessem, eles poderiam ser reduzidos de início. De acôrdo com a equação acima, p^2 é um número par e o próprio p o deve ser, isto é, $p = 2p'$. Substituindo este valor teremos $4p'^2 = 2q^2$, ou $q^2 = 2p'^2$; conseqüentemente q^2 é par, e q também o deve ser. Os números p e q sendo ambos pares, devem ter o fator comum 2, o que contraria a hipótese de serem primos entre si. Assim, a hipótese de que a hipotenusa pudesse ser representada pela fração p/q leva a contradição, sendo, portanto, falsa.

O raciocínio acima, que é um exemplo característico de "prova indireta", mostra que o símbolo $\sqrt{2}$ não pode corresponder a nenhum número racional. Vemos, pois, que se insistirmos em que cada ponto do eixo dos números tenha um número correspondente, uma vez fixado

o intervalo unitário, seremos forçados a expandir o domínio dos números racionais pela introdução de novos números "irracionais". O conjunto de números racionais e irracionais, no qual a cada ponto do eixo corresponde um só número e a cada número corresponde um só ponto sobre o eixo, é denominado conjunto dos *números reais* ⁽¹⁾.

2. Números reais e decimais infinitas.

A exigência da correspondência de um ponto do eixo a cada número real nada indica, *a priori*, sobre a possibilidade de calcular com estes números, do mesmo modo que com os números racionais. Estabeleceremos o direito de proceder assim, demonstrando que o que foi exigido é equivalente ao seguinte fato: a totalidade de todos os números reais é representada pela totalidade de todos os números decimais finitos e infinitos.

Inicialmente recordaremos, o que é conhecido da matemática elementar, que qualquer número racional pode ser representado por uma decimal finita ou por uma dízima periódica; inversamente, toda a decimal desse tipo representa um número racional. Mostraremos que a cada ponto do eixo dos números podemos atribuir uma única decimal determinada (geralmente infinita), de modo a podermos representar tanto os pontos como os números irracionais por decimais infinitas. (De acordo com esta observação, os números irracionais serão representados por decimais infinitas, não periódicas, por exemplo, 0,101 101 110...).

Suponhamos que os pontos correspondentes aos inteiros estejam indicados sobre o eixo dos números. Tais pontos subdividem o eixo em intervalos ou segmentos de comprimento 1. Na exposição que segue, diremos que um ponto do eixo pertence a um intervalo, quando estiver no seu interior ou for um dos seus pontos extremos. Seja P um ponto arbitrário do eixo dos números. De acordo com o que dissemos acima, este ponto pertencerá a um ou a dois intervalos, se for um ponto de divisão. Se convencionarmos que no segundo caso escolheremos o intervalo que se encontra à direita, teremos, em qualquer hipótese, um intervalo com os pontos extremos g e $g + 1$, ao qual o ponto P pertence, sendo g um número inteiro. Dividiremos, agora, este intervalo em 10 subintervalos iguais, por meio dos pontos cor-

⁽¹⁾ Assim chamamos para se distinguirem do conjunto dos números complexos, obtidos por meio de uma outra extensão.

respondentes aos números $g + \frac{1}{10}, g + \frac{2}{10}, \dots, g + \frac{9}{10}$, e numeraremos tais subintervalos 0, 1, 2, ..., 9, na ordem natural, da esquerda para a direita. O subintervalo a terá, então, os pontos extremos $g + \frac{a_1}{10}$ e $g + \frac{a_1}{10} + \frac{1}{10}$. O ponto P deverá estar contido num desses subintervalos. (Se P fôr um dos novos pontos de divisão, pertencerá a dois intervalos consecutivos; como no caso anterior, escolheremos o da direita.) Denominaremos o intervalo assim determinado, por a_1 . Os seus pontos extremos corresponderão aos números $g + \frac{a_1}{10}$ e $g + \frac{a_1}{10} + \frac{1}{10}$. Podemos, novamente, dividir este subintervalo em dez partes iguais, determinando aquela que contém P . Como já fizemos antes, se P pertencer a dois intervalos, adotaremos o da direita. Obteremos, assim, um intervalo com os pontos extremos $g + \frac{a_1}{10} + \frac{a_2}{10^2}$ e $g + \frac{a_1}{10} + \frac{a_2}{10^2} + \frac{1}{10^2}$, onde a_2 é um dos dígitos 0, 1, ..., 9. Subdividiremos este subintervalo e continuaremos repetindo o processo. Após n operações, chegaremos a um subintervalo contendo P , com o comprimento $1/10^n$, cujos pontos extremos correspondem aos números

$$g + \frac{a_1}{10} + \frac{a_2}{10^2} + \dots + \frac{a_n}{10^n} \text{ e } g + \frac{a_1}{10} + \frac{a_2}{10^2} + \dots + \frac{a_n}{10^n} + \frac{1}{10^n}.$$

Nesta expressão cada a representa algum dos números 0, 1, ..., 9. Mas

$$\frac{a_1}{10} + \frac{a_2}{10^2} + \dots + \frac{a_n}{10^n}$$

é a fração decimal $0, a_1 a_2 \dots a_n$. Os pontos extremos do intervalo podem, portanto, também ser escritos sob a forma

$$g + 0, a_1 a_2 \dots a_n \text{ e } g + 0, a_1 a_2 \dots a_n + \frac{1}{10^n}.$$

Se imaginarmos o processo acima repetido indefinidamente, obteremos uma *decimal infinita* $0, a_1 a_2 \dots$, que tem o seguinte significado. Interrompendo a decimal em uma ordem qualquer, digamos na enésima, o ponto P estará no intervalo de comprimento $\frac{1}{10^n}$, cujos pontos extremos (pontos de aproximação) são

$$g + 0, a_1 a_2 \dots a_n \text{ e } g + 0, a_1 a_2 \dots a_n + \frac{1}{10^n}.$$

Em particular, o ponto correspondente ao número racional $g+0,a_1a_2\dots a_n$ encontrar-se-á arbitrariamente próximo de P , desde que n seja suficientemente grande. Por esta razão os pontos $g+0,a_1a_2\dots a_n$ são denominados pontos de aproximação. *Podemos, pois, afirmar que a decimal infinita $g+0,a_1a_2\dots$ é o número real correspondente ao ponto P .*

Queremos salientar a hipótese fundamental de que podemos calcular, na forma habitual, tanto com os números reais, como com as frações decimais. É possível demonstrá-lo empregando, somente, as propriedades dos números inteiros como ponto de partida. Esta prova, porém, não é tarefa fácil; e antes de permitir que nosso progresso sofra embaraços logo de início, preferimos admitir que as regras comuns de cálculo se aplicam aos números reais como um axioma, sobre o qual basearemos todo o cálculo diferencial e integral.

Inserimos aqui uma observação sobre a possibilidade de, em certos casos, podermos escolher o intervalo do esquema do desenvolvimento acima, de duas maneiras. Da construção deduz-se que os pontos de divisão obtidos no processo repetido de subdivisão, e somente estes pontos, podem ser representados pelas frações decimais finitas $g+0,a_1a_2\dots a_n$. Suponhamos que o ponto P apareça, primeiramente, como ponto de divisão na n subdivisão. De acordo com o que estabelecemos, escolhemos, na fase de ordem n da subdivisão, o intervalo à direita de P . Nas subdivisões seguintes devemos escolher um subintervalo deste intervalo. Um intervalo de tal espécie, porém, deve conter P como ponto extremo da esquerda. Nestas condições, em todas as fases subsequentes da subdivisão, devemos escolher o primeiro subintervalo, isto é, aquele que começa por 0. Então, a decimal infinita que corresponde a P é $g+0,a_1a_2\dots a_n000\dots$. Se, por outro lado, tivéssemos escolhido na fase de ordem n o intervalo da esquerda que contém P , então em todos os outros estágios posteriores da subdivisão, deveríamos escolher os subintervalos mais afastados para a direita, os quais têm 9 como ponto extremo da direita. Obteríamos, assim, um desenvolvimento decimal para P em que todos os dígitos, a partir de $(n+1)$, são noves. A dupla possibilidade de escolha na construção que imaginamos corresponde, portanto, ao fato de que, por exemplo, o número $\frac{1}{4}$ pode ser escrito $0,250\ 000\dots$ e $0,249\ 999\dots$.

3. Expressão dos números em sistemas de base diferente da decimal.

Na representação dos números reais atribuímos um papel especial ao número 10, visto termos subdividido cada intervalo em dez partes iguais. A única razão para tal se encontra no uso generalizado do sistema decimal. Poderíamos, de modo análogo, ter considerado p subintervalos iguais, onde p é um número inteiro arbitrário, superior à unidade. Teríamos, neste caso, obtido uma expressão da forma

$g + \frac{b_1}{p} + \frac{b_2}{p^2} + \dots$, onde b é um dos números $0, 1, \dots, p-1$. Neste caso, novamente, os números racionais, e somente eles, têm desenvolvimentos periódicos ou finitos dessa espécie. Com finalidades teóricas, convém, muitas vezes, escolher $p=2$. Obtém-se assim o desenvolvimento *binário* dos números reais,

$$g + \frac{b_1}{2} + \frac{b_2}{2^2} + \dots,$$

onde cada b representa 0 ou 1 ⁽¹⁾.

Nos cálculos numéricos é costume exprimir-se o inteiro g que, por simplicidade, admitimos ser positivo, no sistema decimal, isto é, sob forma

$$\alpha_m 10^m + \alpha_{m-1} 10^{m-1} + \dots + \alpha_1 10 + \alpha_0,$$

onde cada α , representa um dos dígitos $0, 1, \dots, 9$. Em lugar de $g + 0, \alpha_1 \alpha_2 \dots$, podemos, então, escrever simplesmente

$$\alpha_m \alpha_{m-1} \dots \alpha_1 \alpha_0, \alpha_1 \alpha_2 \dots$$

Analogamente, o número inteiro positivo g pode ser escrito de uma e somente de uma maneira, na forma

$$\beta_k p^k + \beta_{k-1} p^{k-1} + \dots + \beta_1 p + \beta_0,$$

onde cada um dos números β representa alguns dos números $0, 1, \dots, p-1$. Isto, com a expressão que determinamos, dá o seguinte resultado: todo o número real e positivo pode ser representado sob a forma

$$\beta_k p^k + \beta_{k-1} p^{k-1} + \dots + \beta_1 p + \beta_0 + \frac{b_1}{p} + \frac{b_2}{p^2} + \dots,$$

onde β , e b , são números inteiros compreendidos entre 0 e $p-1$. Assim, por exemplo, o desenvolvimento binário da fração $21/4$ é

$$\frac{21}{4} = 1 \times 2^2 + 0 \times 2 + 1 + \frac{0}{2} + \frac{1}{2^2}.$$

⁽¹⁾ Mesmo para os cálculos numéricos, o sistema decimal não é o melhor. O sistema sexagesimal ($p=60$), com o qual os babilônios calculavam, apresenta a vantagem de que nêle, uma proporção relativamente grande de números racionais, cujas expressões decimais são infinitas, possuem desenvolvimentos finitos.

4. Desigualdades.

O cálculo com as desigualdades desempenha papel muito mais importante na matemática superior do que na matemática elementar. Recapitularemos, por isso, brevemente, algumas das regras mais simples referentes às mesmas.

Se $a > b$ e $c > d$, segue-se que $a + c > b + d$, mas não que $a - c > b - d$. Além disso, se $a > b$ segue-se que $ac > bc$, desde que c seja positivo. Multiplicando-se uma desigualdade por um número negativo, o seu sentido é invertido. Se $a > b > 0$ e $c > d > 0$, segue-se que $ac > bd$.

As seguintes desigualdades são verificadas para os valores absolutos dos números:

$$|a \pm b| \leq |a| + |b|, \quad |a \pm b| \geq |a| - |b|.$$

O quadrado de qualquer número real é maior que ou igual a zero. Se x e y forem números reais arbitrários, teremos, portanto,

$$(x - y)^2 = x^2 + y^2 - 2xy \geq 0,$$

ou

$$2xy \leq x^2 + y^2.$$

5. Desigualdade de Schwarz.

Sejam a_1, a_2, \dots, a_n e b_1, b_2, \dots, b_n , números reais quaisquer. Façamos as seguintes substituições na última desigualdade ⁽¹⁾

$$x = \frac{|a_i|}{\sqrt{a_1^2 + a_2^2 + \dots + a_n^2}}, \quad y = \frac{|b_i|}{\sqrt{b_1^2 + b_2^2 + \dots + b_n^2}}$$

para $i = 1, i = 2, \dots, i = n$ sucessivamente e somemos as desigualdades resultantes. À direita obteremos a soma 2, porque

$$\left(\frac{|a_1|}{\sqrt{a_1^2 + \dots + a_n^2}} \right)^2 + \dots + \left(\frac{|a_n|}{\sqrt{a_1^2 + \dots + a_n^2}} \right)^2 = 1,$$

$$\left(\frac{|b_1|}{\sqrt{b_1^2 + \dots + b_n^2}} \right)^2 + \dots + \left(\frac{|b_n|}{\sqrt{b_1^2 + \dots + b_n^2}} \right)^2 = 1.$$

Se dividirmos ambos os membros da desigualdade por 2, virá

$$\frac{|a_1 b_1| + |a_2 b_2| + \dots + |a_n b_n|}{\sqrt{a_1^2 + \dots + a_n^2} \sqrt{b_1^2 + \dots + b_n^2}} \leq 1,$$

⁽¹⁾ O símbolo \sqrt{x} , onde $x > 0$, representa o número positivo cujo quadrado é x .

ou finalmente

$$|a_1 b_1| + |a_2 b_2| + \dots + |a_n b_n| \leq \sqrt{a_1^2 + \dots + a_n^2} \sqrt{b_1^2 + \dots + b_n^2}.$$

Como os dois membros desta desigualdade são positivos, podemos elevá-los ao quadrado e omitir os sinais dos módulos:

$$(a_1 b_1 + a_2 b_2 + \dots + a_n b_n)^2 \leq (a_1^2 + \dots + a_n^2) (b_1^2 + \dots + b_n^2).$$

Esta é a desigualdade de Cauchy-Schwarz.

EXEMPLOS (*)

1. Demonstrar que os números seguintes são irracionais: (a) $\sqrt[3]{3}$, (b) $\sqrt[n]{n}$, desde que n não seja quadrado perfeito. (c) $\sqrt[3]{3}$. (d)* $x = \sqrt[3]{2} + \sqrt[3]{2}$. (e)* $x = \sqrt[3]{3} + \sqrt[3]{2}$.

2.* Os pontos que, num sistema usual de coordenadas retangulares, têm ambas as coordenadas representadas por números inteiros, são denominados *pontos reticulares*. Provar que um triângulo cujos vértices são pontos reticulares, não pode ser equilátero.

3. Verificar as desigualdades:

$$(a) \ x + \frac{1}{x} \geq 2, \ x > 0. \quad (b) \ x + \frac{1}{x} \leq -2, \ x < 0.$$

$$(c) \ \left| x + \frac{1}{x} \right| \geq 2, \ x \neq 0.$$

4. Demonstrar que se $a > 0$, $ax^2 + 2bx + c \geq 0$ para qualquer valor de x , desde que, unicamente, $b^2 - ac \leq 0$.

5. Verificar as desigualdades seguintes:

$$(a) \ x^2 + xy + y^2 \geq 0.$$

$$(b)* \ x^{2n} + x^{2n-1}y + x^{2n-2}y^2 + \dots + y^{2n} \geq 0.$$

$$(c)* \ x^4 - 3x^3 + 4x^2 - 3x + 1 \geq 0.$$

6. Verificar a desigualdade de Schwarz, considerando a expressão

$$(a_1 x + b_1)^2 + (a_2 x + b_2)^2 + \dots + (a_n x + b_n)^2,$$

reunindo os termos e aplicando o Ex. 4.

7. Demonstrar que o sinal de igualdade na desigualdade de Schwarz se verifica, e somente neste caso, se os a e os b forem proporcionais, isto é, se $ca_v + db_v = 0$ para v qualquer, desde que c e d sejam independentes de v e não simultaneamente nulos.

8. Para $n = 2, 3$, achar a interpretação geométrica da desigualdade de Schwarz.

9. Os números γ_1 e γ_2 são os co-senos diretores de uma linha, isto é, $\gamma_1^2 + \gamma_2^2 = 1$. Da mesma forma, $\eta_1^2 + \eta_2^2 = 1$. Demonstrar que a equação $\gamma_1 \eta_1 + \gamma_2 \eta_2 = 1$ implica as equações $\gamma_1 = \eta_1$ e $\gamma_2 = \eta_2$.

10.* Verificar a desigualdade

$$\sqrt{(a_1 - b_1)^2 + \dots + (a_n - b_n)^2} \leq \sqrt{a_1^2 + \dots + a_n^2} + \sqrt{b_1^2 + \dots + b_n^2},$$

e estabelecer sua interpretação geométrica.

*) Os exemplos mais difíceis são indicados por um asterisco.

2. CONCEITO DE FUNÇÃO

1. Exemplos.

(a) Se um gás ideal for comprimido em um recipiente por meio de um pistão, conservando-se a temperatura constante, a pressão p e o volume v são ligados pela relação

$$pv = C,$$

onde C é uma constante. Esta fórmula, denominada *lei de Boyle*, nada estatui relativamente às quantidades p e v em si mesmas, mas tem o seguinte significado: se p tiver um valor definido, arbitrariamente escolhido em uma determinada sequência (sequência esta determinada física, mas não matematicamente), v pode ser determinado, e, inversamente:

$$v = \frac{C}{p}, \quad p = \frac{C}{v}.$$

Dizemos, então, que v é função de p ou, no caso inverso, que p é função de v .

(b) Se aquecermos uma barra de metal, de comprimento l_0 à temperatura 0° , até à temperatura θ° , o seu comprimento l será fornecido pela seguinte lei, em face das hipóteses mais simples da física

$$l = l_0 (1 + \beta \theta).$$

Nesta fórmula, β , o “coeficiente de dilatação” do metal, é constante. Dizemos, novamente, que l é função de θ .

(c) Suponhamos dados os comprimentos de dois lados, a e b , de um triângulo. Se atribuirmos ao ângulo γ , compreendido entre estes dois lados, um valor arbitrário, inferior a 180° , o triângulo fica completamente determinado; particularmente, o terceiro lado c pode ser calculado. Neste caso diremos que, se a e b forem dados, c é uma função do ângulo γ . Como sabemos da trigonometria, esta função é representada pela fórmula

$$c = \sqrt{a^2 + b^2 - 2ab \cos \gamma}.$$

2. Estabelecimento do conceito de função.

Com o fito de dar uma definição geral do conceito matemático de função, fixaremos idéias sobre um intervalo definido do eixo dos números, digamos o intervalo compreendido entre os números a e b , e

consideremos a totalidade dos números x pertencentes a este intervalo, isto é, que satisfazem a relação

$$a \leq x \leq b.$$

Se considerarmos o número x como designando, à vontade, qualquer dos números deste intervalo, chamá-lo-emos uma *variável (contínua) no intervalo*.

Se, a cada valor de x neste intervalo, corresponder um único valor definido para y , e se x e y forem ligados por uma lei qualquer, diremos que y é uma *função de x* e escreveremos, simbolicamente,

$$y = f(x), \quad y = F(x), \quad y = g(x),$$

ou outra expressão semelhante. Chamaremos, então, x de *variável independente* e atribuiremos a y a denominação de *variável dependente*, ou diremos que x é o *argumento* da função y .

Deve ser observado que, em certos casos, não é indiferente incluir-se os pontos extremos do intervalo entre a e b , como fizemos acima, ou excluí-los; na última hipótese, a variável x é condicionada pelas desigualdades

$$a < x < b.$$

Para evitar qualquer engano, chamaremos o primeiro tipo de intervalos (incluindo os pontos extremos), de *intervalo fechado*, e o segundo tipo, de *intervalo aberto*. Se unicamente um dos extremos for incluído (por exemplo, $a < x \leq b$), dizemos que se trata de um *intervalo aberto num extremo* (neste caso o extremo a). Finalmente, podemos considerar intervalos abertos que se estendem sem limite, em uma ou ambas as direções. Diremos, então, que a variável x percorre um intervalo *infinito* (aberto) e escrevemos, simbolicamente,

$$a < x < \infty \quad \text{ou} \quad -\infty < x < b \quad \text{ou} \quad -\infty < x < \infty.$$

Ao estabelecer o conceito geral de uma função definida num intervalo, nada foi esclarecido sobre a natureza da relação que permite que a variável dependente seja determinada, uma vez conhecida a variável independente. Tal relação pode ser tão complicada quanto quisermos e, nas investigações teóricas, esta generalidade constitui uma vantagem. Nas aplicações, porém, e em particular no cálculo diferencial e integral, as funções com as quais lidarmos, não são as de maior generalidade; ao contrário, as leis de correspondência pelas quais um valor de y é determinado para cada valor de x , são sujeitas a certas restrições simplificadoras.

3. Representação gráfica. Continuidade. Funções monótonas.

Quando consideramos a relação existente entre o conceito geral de função e a geometria, ocorrem restrições naturais sobre o mesmo. A idéia fundamental da geometria analítica é, efetivamente, dar uma representação analítica característica das curvas definidas por alguma propriedade geométrica, referida a uma das coordenadas retangulares, digamos y , como uma função $y = f(x)$ de outra coordenada x ; por exemplo, a parábola é representada pela função $y = x^2$, o círculo de raio 1, com centro na origem, pelas duas funções $y = \sqrt{1 - x^2}$ e $y = -\sqrt{1 - x^2}$. No primeiro exemplo a função é definida no intervalo $-\infty < x < \infty$; no segundo podemos nos restringir ao intervalo $-1 \leq x \leq 1$, por isso que, fora do mesmo, a função não tem significado (quando x e y forem reais).

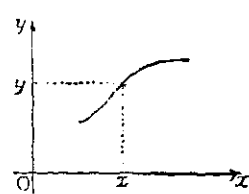


Fig. 2—Eixos retangulares

Inversamente, se em lugar de partirmos de uma curva geometricamente determinada, considerarmos uma função dada, $y = f(x)$, podemos representar graficamente a dependência de y em relação a x , empregando um sistema de coordenadas retangulares da maneira usual (fig. 2). Se, para cada abscissa x , determinarmos a ordenada correspondente $y = f(x)$, obteremos a representação geométrica da função. A restrição que imporemos agora, ao conceito de função, é: a representação geométrica da função deve assumir a forma de uma curva geométrica "plausível". É verdade que isto implica mais em uma vaga idéia geral do que, propriamente, em uma estrita condição matemática. Cedo, porém, formularemos tais condições, como a continuidade, a derivabilidade e outras, que farão com que o gráfico da função possua o caráter de curva plausível, visualmente, de representação geométrica. De qualquer forma, excluiríamos funções como a seguinte: para cada valor racional de x , a função tem o valor 1; para cada valor irracional de x , o valor de y é 0. Esta definição atribui a y um valor definido para cada valor de x , mas, em cada intervalo de x , por menor que seja, o valor de y salta de 0 a 1 e vice-versa, um número infinito de vezes.

A não ser que o contrário seja expressamente enunciado, suporemos, sempre, que a lei que atribui um valor da função para cada valor de x , atribui, também, somente um valor de y para cada valor de x , como,

por exemplo, $y = x^2$ ou $y = \sin x$. Se iniciarmos com uma curva geométrica, pode acontecer, como no caso do círculo, $x^2 + y^2 = 1$, que o desenvolvimento completo da curva não seja dado por uma única função (de um só valor), porém requeira diversas funções — no caso do círculo, as duas funções $y = \sqrt{1-x^2}$ e $y = -1\sqrt{1-x^2}$. O mesmo se verifica para a hipérbole $y^2 - x^2 = 1$, que é representada pelas duas funções $y = \sqrt{1+x^2}$ e $y = -\sqrt{1+x^2}$. Tais curvas, pois, não determinam as funções correspondentes de forma única. Consequentemente, diz-se, algumas vezes, que a função correspondente à curva é *plurívoca*. As funções distintas que representam a curva são denominadas *ramos unívocos* relativos à mesma. Por uma

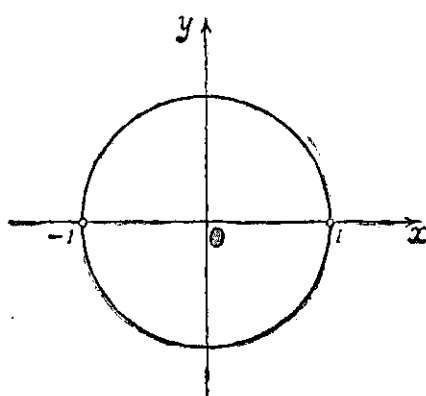


Fig. 3

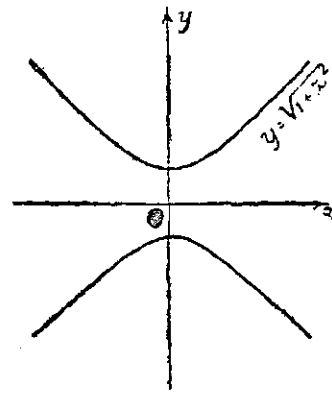


Fig. 4

Funções plurívocas

questão de clareza, usaremos, doravante, a palavra *função* para significar uma curva unívoca. Assim, pois, o símbolo \sqrt{x} (para $x \geq 0$) indicará, sempre, o número *não-negativo*, cujo quadrado é x .

Se a curva fôr a representação geométrica de *uma* função, ela poderá ser cortada, por uma paralela ao eixo dos y , no máximo em um ponto, visto que, a cada ponto x , contido no intervalo da definição, corresponde um valor de y . De outro modo, tal como acontece no cálculo, que é representado pelas duas funções

$$y = \sqrt{1-x^2} \text{ e } y = -\sqrt{1-x^2},$$

tais paralelas ao eixo dos y poderão cortar a curva em mais de um ponto. Os segmentos da curva correspondentes a diferentes ramos unívocos, estão, algumas vezes, ligados de tal modo, que a curva completa é uma figura simples que pode ser descrita de uma só vez, como,

por exemplo, o círculo (fig. 3), ou podem resultar completamente separados, como na hipérbole (fig. 4).

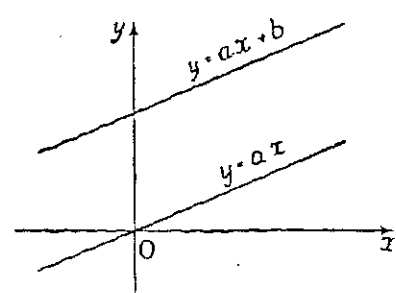


Fig. 5.—Funções lineares

Apresentamos aqui alguns exemplos sobre a representação gráfica das curvas.

$$(a) \quad y = ax.$$

y é proporcional a x . O gráfico (fig. 5) é uma linha reta passando pela origem do sistema de coordenadas.

$$(b) \quad y = ax + b.$$

y é uma função linear de x . O gráfico é uma linha reta que passa pelo ponto $x = 0, y = b$, a qual, se $a \neq 0$, passa também pelo ponto $x = -b/a$ e, se $a = 0$, é horizontal.

(c)

$$y = \frac{a}{x}.$$

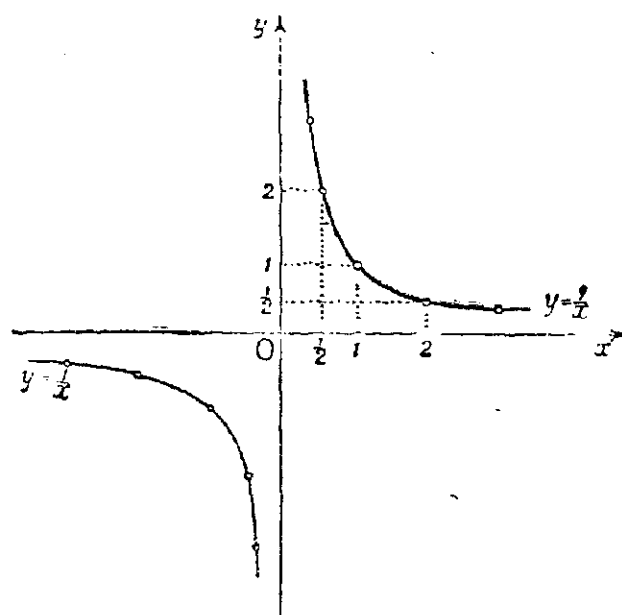


Fig. 6.—Descontinuidades infinitas

y é inversamente proporcional a x . Se, em particular, $a = 1$, de modo que

$$y = \frac{1}{x},$$

achamos, por exemplo, que

$$y = 1 \text{ para } x = 1; y = 2 \text{ para } x = \frac{1}{2}; y = \frac{1}{2} \text{ para } x = 2.$$

O gráfico (fig. 6) é uma curva, uma hipérbole equilátera, simétrica em relação às bissetrizes dos ângulos formados pelos eixos coordenados.

Esta última função, evidentemente, não é definida para o valor $x = 0$, visto que a divisão por zero não tem significado. O ponto excepcional $x = 0$, em cuja vizinhança ocorrem valores arbitrariamente grandes da função, tanto positivos como negativos, é o exemplo mais simples de uma *descontinuidade infinita*, assunto do qual trataremos mais tarde (pág. 51).

(d) $y = x^2$.

Esta função, como se sabe, representa uma parábola (fig. 7).

Da mesma forma, a função $y = x^3$ é representada pela parábola cúbica (fig. 8).

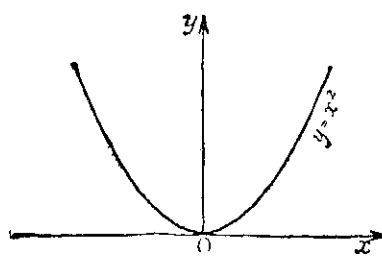


Fig. 7.—Parábola

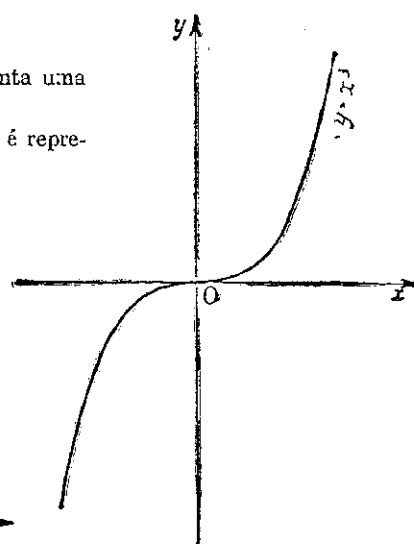


Fig. 8.—Parábola cúbica

As curvas que acabamos de ver e seus respectivos gráficos, revelam uma propriedade da maior importância na discussão das funções, a saber, a propriedade da *continuidade*. Mais tarde (§ 8, pág. 49) analisaremos este conceito com mais detalhes; intuitivamente, porém, ele significa que uma pequena mudança em x somente acarreta uma pequena alteração em y e não um salto brusco em seu valor; quer dizer, a curva não é quebrada. Mais exatamente, pode-se dizer que a alteração de y se manterá inferior a qualquer número positivo, arbitrariamente escolhido, desde que a mudança de x seja correspondentemente pequena.

Uma função que, para todos os valores de x em um certo intervalo, tem o mesmo valor de $y = a$ denomina-se *constante*. A sua representação gráfica é uma linha horizontal. Uma função $y = f(x)$ tal que, no intervalo para o qual é definida, um acréscimo no valor de x sempre ocasione um acréscimo no valor de y , é denomi-

nada *função monótona crescente*. Se, por outro lado, um acréscimo no valor de x causar sempre um decréscimo no valor de y , então a função se diz *monótona decrescente*. Tais funções são representadas, graficamente, por curvas que, no intervalo correspondente, sempre sobem (da esquerda para a direita) ou sempre descem (fig. 9).

Se a curva representada por $y = f(x)$ fôr simétrica em relação ao eixo dos y , isto é, se $x = -a$ e $x = a$ derem o mesmo valor absoluto à função, ou

$$f(-x) = f(x),$$

dizemos que a função é *par*. Por exemplo, a função $y = x^2$ é par (fig. 7).

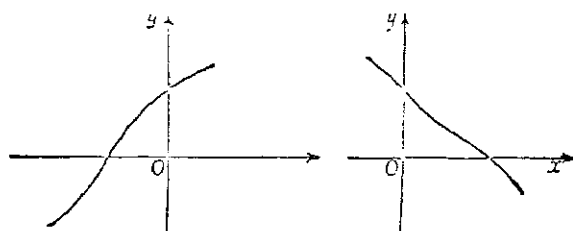


Fig. 9.—Funções monótonas

Se, por outro lado, a curva fôr simétrica em relação à origem, isto é, se

$$f(-x) = -f(x),$$

denominaremos a função de *ímpar*. Por exemplo, as funções $y = x$ e $y = x^3$ (fig. 8) e $y = 1/x$, são ímpares.

4. Funções inversas.

No primeiro exemplo da pág. 14 já ficou evidenciado que a relação existente entre duas quantidades pode ser encarada sob dois aspectos diferentes, conforme se considere a primeira variável como função da segunda ou a segunda como função da primeira. Se, por exemplo, $y = ax + b$, onde admitimos que $a \neq 0$, x será representado como uma função de y , pela equação $x = (y - b)/a$. Também, a relação funcional indicada pela equação $y = x^2$ pode ser representada por $x = \pm\sqrt{y}$, de modo que a função $y = x^2$ simboliza a mesma coisa que as duas funções $x = \sqrt{y}$ e $x = -\sqrt{y}$.

Assim, quando fôr dada uma função arbitrária $y = f(x)$, podemos procurar determinar x como função de y , ou, como diremos, substituir a função $y = f(x)$ pela *função inversa* $x = \phi(y)$.

O significado geométrico do que acabamos de expor é o seguinte: a curva é obtida construindo-se os pontos simétricos do gráfico de $y = f(x)$ em relação à bissetriz do ângulo formado pelos eixos dos x e dos y positivos⁽¹⁾ (fig. 10). A construção nos dá a representação gráfica de x como função de y , ou seja, a função inversa $x = \phi(y)$.

Estas considerações geométricas, entretanto, mostram imediatamente que a função $y = f(x)$, definida em um intervalo, não possui

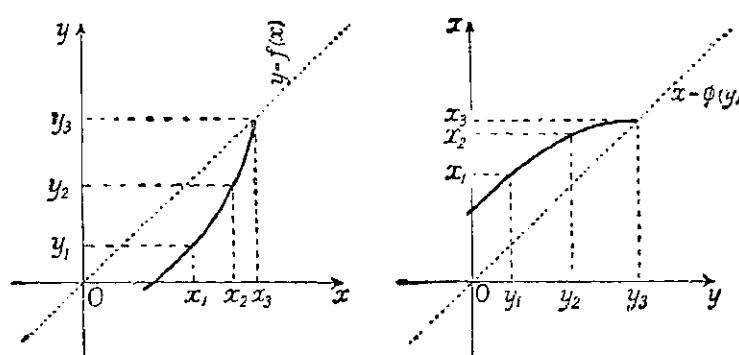


Fig. 10.—Inversão de uma função

função inversa monótona, salvo se forem preenchidas certas condições. Se o gráfico da função fôr cortado pela linha $y = c$, paralela ao eixo dos x , em mais de um ponto, o valor $x = c$ corresponderá a mais de um valor de x , de sorte que a função não pode admitir função inversa unívoca. Este caso não ocorrerá se $y = f(x)$ fôr contínua e monótona. A figura 10 mostra que para cada valor de y no intervalo y_1y_3 há somente um valor correspondente a x no intervalo x_1x_3 , e da figura deduzimos que *uma função contínua e monótona num intervalo admite sempre função inversa unívoca, a qual é, também, contínua e monótona.* (Para uma demonstração rigorosa, ver pág. 67.)

(1) Em lugar de *refletir* os pontos do gráfico deste modo, poderíamos girar, primeiramente, os eixos coordenados e a curva $y = f(x)$, de um ângulo reto e, depois, refletir o gráfico em relação ao eixo dos x .

3. ESTUDO MAIS PORMENORIZADO DAS FUNÇÕES ELEMENTARES

1. Funções racionais.

Passemos agora breve revista nas funções elementares que o leitor já encontrou nos seus estudos anteriores. Os tipos mais simples de funções serão obtidos pela aplicação repetida das operações elementares: adição, multiplicação e subtração. Se aplicarmos estas opera-

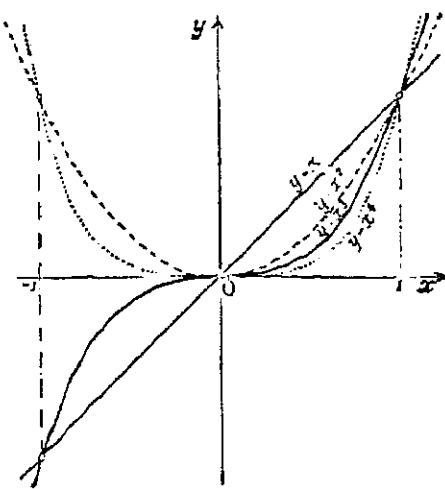
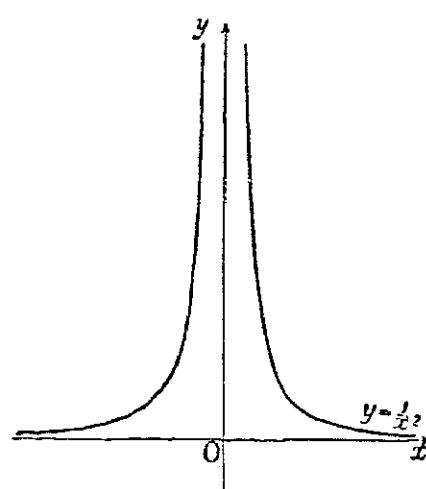
Fig. 11.—Potências de x 

Fig. 12

ções a uma variável independente x e a números reais quaisquer, obteremos as *funções racionais inteiras* ou *polinômios*:

$$y = a_0 + a_1x + \dots + a_nx^n.$$

Os polinômios são as funções mais simples e, de certo modo, básicas da análise.

Se formarmos o quociente destas funções, isto é, expressões da forma

$$y = \frac{a_0 + a_1x + \dots + a_nx^n}{b_0 + b_1x + \dots + b_mx^m},$$

obteremos as *funções racionais gerais* ou *funções racionais fracionárias*, definidas em todos os pontos em que o denominador fôr diferente de zero.

A função racional inteira mais simples é a função linear

$$y = ax + b.$$

Ela é representada, gráficamente, por uma linha reta. Toda *função quadrática* da forma

$$y = ax^2 + bx + c$$

é representada por uma parábola. As curvas representativas das funções racionais inteiras do terceiro grau

$$y = ax^3 + bx^2 + cx + d$$

são, ocasionalmente, denominadas parábolas de terceira ordem, e assim sucessivamente.

Como exemplos, damos os gráficos da função $y = x^n$ para os expoentes $n = 1, 2, 3, 4$ (fig. 11). Vemos que, para os valores pares de n , a função $y = x^n$ satisfaz a equação $f(-x) = f(x)$, sendo, portanto, uma função par. Para os valores ímpares de n a função proposta satisfaz a $f(-x) = -f(x)$, sendo, então, uma função ímpar.

O exemplo mais simples de uma função racional não polinômica é $x = 1/x$, já mencionada na pág. 13. O seu gráfico é uma hipérbole retangular. Outro exemplo é a função $y = 1/x^2$ (fig. 12).

2. Funções algébricas.

A consideração do problema da formação das funções inversas das funções racionais leva-nos, de imediato, para fora do domínio destas. O exemplo mais frisante deste fato é a introdução da função $\sqrt[n]{x}$. Partimos da função $y = x^n$, que, para $x \geq 0$ é monótona. Nestas condições ela possui inversa monótona, a qual representamos pelo símbolo $x = \sqrt[n]{y}$, ou, trocando as letras usadas para as variáveis dependente e independente,

$$y = \sqrt[n]{x} = x^{1/n}.$$

De acôrdo com a definição, esta raiz é negativa. No caso de valores ímpares de n , a função x^n é monótona para todos os valores de x , inclusive os negativos. Consequentemente, para valores ímpares de n podemos definir $\sqrt[n]{x}$ de forma única para todos os valores de x ; neste caso $\sqrt[n]{x}$ é negativa para os valores negativos de x .

De um modo mais geral, podemos considerar

$$y = \sqrt[n]{R(x)},$$

onde $R(x)$ é uma função racional. Chegaremos a outras funções de tipo semelhante, aplicando as operações racionais a uma ou mais destas funções. Por exemplo, podemos formar as funções

$$y = \sqrt[n]{x} + \sqrt[m]{x^2 + 1}, \quad y = x + \sqrt{x^2 + 1}.$$

Estas são casos especiais de *funções algébricas*. (O conceito geral de função algébrica não pode ser definido aqui; ver cap. X).

3. Funções trigonométricas.

Enquanto as funções racionais e algébricas que acabamos de considerar foram definidas e deduzidas diretamente das operações elementares de cálculo, a geometria é a fonte da qual obtemos os primeiros conhecimentos sobre outra espécie de funções, as denominadas *funções transcendentes elementares* ⁽¹⁾. Consideraremos as funções *transcendentes elementares*, especialmente as funções trigonométricas, as funções exponenciais e logarítmicas.

Em todas as investigações analíticas de ordem superior em que ocorrem ângulos, é usual medi-los, não em graus, minutos e segundos,

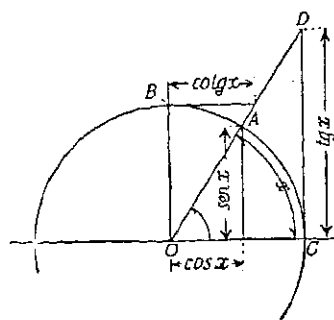


Fig. 13.—Funções trigonométricas

mas em *radianos*. Situaremos o ângulo a medir com o vértice no centro de um círculo de raio 1, e mediremos o ângulo pelo comprimento do arco da circunferência interceptado pelos seus lados. Assim, o ângulo de 180° equivale a um ângulo de π radianos (isto é, em radianos vale π), um ângulo de 90° mede $\pi/2$ radianos, um ângulo de 45° vale $\pi/4$ radianos, um ângulo de 360° equivale a 2π radia-

nos. Inversamente, um ângulo de 1 radiano, expresso em graus, vale

$$\frac{180^\circ}{\pi}, \text{ ou aproximadamente, } 57^\circ 17' 45''.$$

Daqui por diante, sempre que nos referirmos a um ângulo x , imaginaremos um ângulo cuja medida é x radianos.

Depois destas considerações preliminares, relembremos sucintamente ao leitor o significado das funções trigonométricas $\sin x$, $\cos x$, $\tan x$, $\cotg x$ ⁽²⁾. A figura 13 representa estas funções, nas quais o ângulo x é medido a partir do raio OC (de comprimento 1), considerando-se positivos os ângulos descritos no sentido oposto ao do movimento dos ponteiros de um relógio. As coordenadas retangulares do ponto A dão

⁽¹⁾ A palavra "transcendente" não significa algo particularmente profundo ou misterioso. Significa apenas que a definição dessas funções por meio das operações elementares de cálculo é impossível. "Quod algebrae vires transcendit."

⁽²⁾ As vezes é conveniente a introdução das funções $\sec x = 1/\cos x$, $\csc x = 1/\sin x$.

imediatamente as funções $\operatorname{sen} x$ e $\cos x$. Os gráficos das funções $\operatorname{sen} x$, $\cos x$, $\operatorname{tg} x$ e $\operatorname{cotg} x$ estão representados nas figuras 14 e 15.

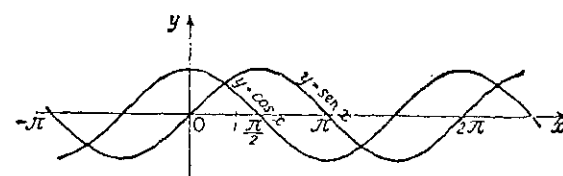


Fig. 14

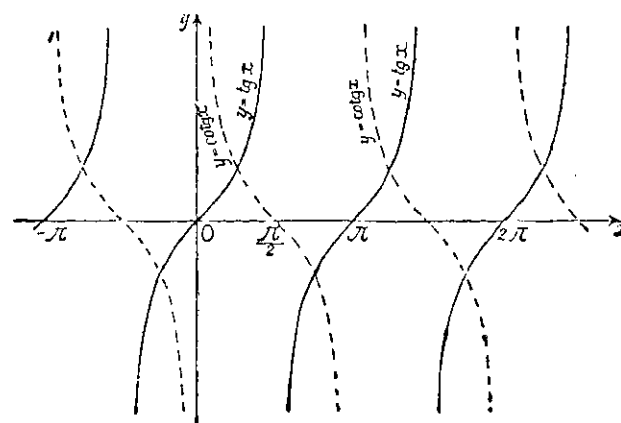


Fig. 15

4. Funções exponencial e logarítmica.

Juntamente com as funções trigonométricas, a função exponencial de base positiva a ,

$$y = a^x,$$

assim como a sua inversa, o logaritmo de base a ,

$$x = \log_a y,$$

são também considerados como funções transcendentais elementares. Na matemática elementar é costume pôr de lado certas dificuldades inerentes à definição destas funções, e nós também adiaremos a sua discussão precisa, até que disponhamos de métodos mais apropriados (cap. III, § 6, págs. 166-177, e também pág. 191). Podemos, entretanto, estabelecer, desde já, a base da sua definição. Se $x = p/q$ for

um número racional (onde p e q são inteiros e positivos), admitindo que o número a seja positivo — definimos a^x como $\sqrt[q]{a^p} = a^{p/q}$, onde a raiz, de acôrdo com a convenção estabelecida, deve ser considerada como positiva. Visto que os valores racionais de x são densos em qualquer ponto, é natural estender esta função a^x de modo que ela seja contínua também para os valores irracionais de x , atribuindo a a^x valores contínuos, quando x for irracional, como os já definidos para x racional. Esta consideração origina a função contínua $y = a^x$, a *função exponencial*, que, para todos os valores *racionais* de x dá o valor de a^x acima determinado. Admitimos, por enquanto, que esta extensão é de fato possível e que pode ser efetivada de uma só maneira; entretanto, não esqueçamos que devemos *prová-lo* ainda. A função

$$x = \log_a y$$

pode ser definida para $y > 0$, como o inverso da função exponencial.

EXEMPLOS

1. Construir o gráfico de $y = x^3$. Dêste, sem qualquer outro cálculo, deduzir o gráfico de $y = \sqrt[3]{x}$.

2. Desenhar os gráficos seguintes, verificando quais as funções pares e quais as ímpares:

- (a) $y = \sin 2x$.
- (b) $y = 5 \cos x$.
- (c) $y = \sin x + \cos x$.
- (d) $y = 2 \sin x + \sin 2x$.
- (e) $y = \sin(x + \pi)$.
- (f) $y = 2 \cos\left(x + \frac{\pi}{3}\right)$.
- (g) $y = \operatorname{tg} x - x$.

3. Desenhar os gráficos das funções seguintes, verificando quando as funções são (1) monótonas ou não, (2) pares ou ímpares:

- (a) $y = x^2$ ($-\infty < x < \infty$).
- (b) $y = x^2$ ($0 \leq x \leq 1$).
- (c) $y = x$ ($-1 \leq x \leq 1$).
- (d) $y = |x|$ ($-1 \leq x \leq 1$).
- (e) $y = \sqrt{x^2}$ ($-1 \leq x \leq 1$).
- (f) $y = |x - 1|$ ($-\infty < x < \infty$).
- (g) $y = |x^2 + 4x + 2|$ ($-4 \leq x \leq 3$).
- (h) $y = [x]$ ($-\infty < x < \infty$), onde $[x]$ representa o maior inteiro que não excede x ; isto é, $[x] \leq x \leq [x] + 1$.

(1) Ver págs. 70 e 173.

- (i) $y = x - [x] \ (-\infty < x < \infty)$.
 j) $y = \sqrt{x - [x]} \ (-\infty < x < \infty)$.
 (k) $y = x + \sqrt{x - [x]} \ (-\infty < x < \infty)$.
 (l) $y = |x - 1| + |x + 1| - 2 \ (-5 \leq x \leq 5)$.
 (m) $y = |x - 1| - 2|x| + |x + 1| \ (-\infty < x < \infty)$.

Quais destas duas funções são idênticas?

4. Um corpo cai com velocidade aproximada de 4,90 m/s em t segundos. Se uma bola cair de uma janela de 7,70 m de altura acima do solo, traçar um gráfico da altura em função de t para os primeiros 4 segundos após o início da queda.

4. FUNÇÕES DE VARIÁVEIS INTEIRAS. SEQUÊNCIAS DE NÚMEROS

Até agora consideramos a variável independente como contínua, isto é, variando num intervalo completo. Entretanto, ocorrem inúmeros casos em matemática onde uma quantidade depende só de um inteiro, um número n , o qual pode assumir os valores 1, 2, 3, Tal função é denominada função de uma variável inteira. Esta concepção será mais facilmente apreendida por meio de exemplos.

1. A soma dos primeiros n inteiros,

$$S_1(n) = 1 + 2 + 3 + 4 + \dots + n = \frac{1}{2}n(n+1),$$

é uma função de n . Da mesma forma, a soma dos primeiros n quadrados

$$S_2(n) = 1^2 + 2^2 + 3^2 + \dots + n^2,$$

é, também, uma função ⁽¹⁾ do inteiro n .

⁽¹⁾ Esta última soma pode ser facilmente representada como uma expressão racional simples em n , do seguinte modo. Partimos da fórmula

$$(v+1)^3 - v^3 = 3v^2 + 3v + 1,$$

escrevendo esta equação para $v = 0, 1, 2, \dots, n$, e somando, obtemos

$$(n+1)^3 = 3S_2 + 3S_1 + n + 1;$$

substituindo a expressão determinada por S_1 , teremos

$$3S_2 = (n+1) \left[(n+1)^2 - 1 - \frac{3}{2}n \right] = (n+1) \left(n^2 + \frac{1}{2}n \right).$$

de modo que
$$S_2 = \frac{1}{6}n(n+1)(2n+1).$$

Por um processo análogo, as funções

$$\begin{aligned} S_3(n) &= 1^3 + 2^3 + \dots + n^3, \\ S_4(n) &= 1^4 + 2^4 + \dots + n^4, \\ &\dots \end{aligned}$$

podem ser representadas como funções racionais de n .

2. Outras funções simples de inteiros são as expressões

$$n! = 1.2.3 \dots n$$

e os coeficientes binomiais

$$\binom{n}{k} = \frac{n(n-1) \dots (n-k+1)}{k!} = \frac{n!}{k!(n-k)!}$$

para valores fixos de k .

3. Todo número inteiro $n > 1$ que não for primo é divisível por mais de dois inteiros positivos, ao passo que os números primos são apenas divisíveis por si mesmos e pela unidade. Evidentemente, podemos considerar o número $T(n)$ de divisores de n , como uma função do próprio n . Para os primeiros números, esta função é dada pela seguinte tabela:

$n =$	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11	12
$T(n) =$	1	2	2	3	2	4	2	4	3	4	2	6

4. Uma função deste tipo, de grande importância na teoria dos números, é $\pi(n)$, isto é, o número de primos menor que n . A sua investigação detalhada constitui um dos problemas mais interessantes e atraentes da teoria dos números. Mencionaremos, aqui, apenas o resultado principal destas investigações: o número $\pi(n)$ é dado aproximadamente, para grandes valores de n , pela função ⁽¹⁾ $n/\log n$, na qual por $\log n$ indicamos o logaritmo da "base natural" e , a ser definido mais adiante (págs. 168, 174).

As funções de variáveis inteiras ocorrem, normalmente, sob a forma das chamadas *seqüências de números*. Por *seqüência de números* entendemos um conjunto infinito de números $a_1, a_2, a_3, \dots, a_n, \dots$ (*não necessariamente todos diferentes*), ordenados segundo uma lei qualquer. Em outras palavras, trata-se simplesmente de uma função a da variável inteira n ; a única diferença está no fato de usarmos a notação por meio de índice a_n em lugar de $a(n)$.

EXEMPLOS

1. Demonstrar que $1^2 + 2^2 + \dots + n^2 = (1 + 2 + \dots + n)^2$.
2. Deduzir a fórmula $1^2 + 2^2 + 5^2 + \dots + (2n+1)^2$ de $1^2 + 2^2 + \dots + n^2$.
3. Demonstrar as seguintes propriedades dos coeficientes binomiais:

$$(a) \binom{n}{k} = \binom{n}{n-k} \quad (k \leq n). \quad (b) \binom{n}{k-1} + \binom{n}{k} = \binom{n+1}{k} \quad (\text{para } k > 0).$$

$$(c) 1 + \binom{n}{1} + \binom{n}{2} + \dots + \binom{n}{n-1} + \binom{n}{n} = 2^n.$$

⁽¹⁾ Isto é, o quociente do número $\pi(n)$ por $n/\log n$ difere arbitrariamente pouco de 1, desde que n seja suficientemente grande.

4. Calcular as somas seguintes:

$$(a) 1.2 + 2.3 + \dots + n(n+1).$$

$$(b) \frac{1}{1.2} + \frac{1}{2.3} + \dots + \frac{1}{n(n+1)}.$$

$$(c) \frac{3}{1^2.2^2} + \frac{5}{2^2.3^2} + \dots + \frac{2n+1}{n^2(n+1)^2}.$$

5. Uma seqüência é denominada progressão aritmética de primeira ordem se a diferença entre os termos sucessivos for constante. É denominada progressão aritmética de segunda ordem se a diferença entre os termos sucessivos formar uma progressão aritmética de primeira ordem; e, em geral, é chamada progressão aritmética de ordem k se a diferença entre os seus termos sucessivos formar uma progressão aritmética de ordem $(k-1)$.

Os números 4, 6, 13, 27, 50, 84 são os primeiros seis termos de uma progressão aritmética. Qual é a sua ordem? Qual é o oitavo termo?

6. Demonstrar que o termo n de uma progressão aritmética de segunda ordem pode ser escrito sob a forma $an^2 + bn + c$, onde a , b e c são independentes de n .

7.* Demonstrar que o termo n de uma progressão aritmética de ordem k pode ser escrito sob a forma $an^k + bn^{k-1} + \dots + pn + q$, onde a , b , ..., p , q são independentes de n .

Determinar o termo n da progressão do exemplo 5.

5. CONCEITO DE LIMITE DE UMA SEQÜÊNCIA

O conceito fundamental sobre o qual se baseia toda a Análise é, em última instância, o de limite de uma seqüência. Esclareceremos esta afirmativa, considerando, inicialmente, alguns exemplos.

$$1. a_n = \frac{1}{n}.$$

Consideremos a seqüência

$$a_1 = 1, \quad a_2 = \frac{1}{2}, \quad a_3 = \frac{1}{3}, \quad \dots, \quad a_n = \frac{1}{n}, \quad \dots$$

Nenhum número desta seqüência é nulo; vemos, porém, que quanto maior for n tanto mais perto de zero estará o número a_n . Se, portanto, fixarmos, em torno de 0, um intervalo, tão pequeno quanto desejarmos, a partir de um índice determinado em diante, todos os números a_n cairão neste intervalo. Expressaremos tal estado de coisas dizendo que, à medida que n cresce, os números a_n tendem para 0, ou que tais números possuem o *limite* 0, ou que a seqüência a_1, a_2, a_3, \dots converge para 0.

Se representarmos os números pelos pontos de uma linha, isto significa que os pontos $1/n$ se acumulam cada vez mais perto de 0, à medida que n cresce.

O mesmo se verifica com a sequência

$$a_1 = 1, \quad a_2 = -\frac{1}{2}, \quad a_3 = \frac{1}{3}, \quad a_4 = -\frac{1}{4}, \dots, \quad a_n = \frac{(-1)^{n-1}}{n}, \dots$$

Aqui, também, os números a_n tendem para zero à medida que n cresce; a única diferença é que os números a_n são, às vezes, maiores e, outras, menores do que o limite 0; eles *oscilam*, como dizemos, em torno do limite.

A convergência das sequências para 0 é usualmente expressa de forma simbólica, pela equação

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 0,$$

ou, às vezes, pela abreviação

$$a_n \rightarrow 0.$$

$$2. \quad a_{2m} = \frac{1}{m}; \quad a_{2m-1} = \frac{1}{2m}.$$

Nos exemplos precedentes o valor absoluto da diferença entre a_n e o limite torna-se cada vez menor, à medida que n cresce. Isto, entretanto, não é absolutamente necessário, como mostra a sequência

$$a_1 = \frac{1}{2}, \quad a_2 = 1, \quad a_3 = \frac{1}{4}, \quad a_4 = \frac{1}{2}, \quad a_5 = \frac{1}{6}, \quad a_6 = \frac{1}{3}, \dots;$$

isto é, para valores pares, $n = 2m$, $a_n = a_{2m} = 1/m$, e para valores ímpares, $n = 2m-1$, $a_n = a_{2m-1} = 1/2m$. Esta sequência também tem o limite zero, pois cada intervalo em torno da origem, tão pequeno quanto se queira, conterá todos os números a_n a partir de um determinado valor de n em diante. Não é, porém, verdade que cada número esteja situado mais perto do limite zero do que o precedente

$$3. \quad a_n = \frac{n}{n+1}.$$

Consideremos a sequência

$$a_1 = \frac{1}{2}, \quad a_2 = \frac{2}{3}, \dots, \quad a_n = \frac{n}{n+1}, \dots,$$

onde o índice inteiro n assume todos os valores 1, 2, 3, Se escrevermos $a_n = 1 - \frac{1}{n+1}$ constatamos que, à medida que n cresce, o número a_n se aproxima cada vez mais de 1, de tal maneira que, se marcarmos qualquer intervalo em torno do ponto 1, todos os números a_n que seguem um certo a_n , cairão no seu interior. Escreveremos então,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 1.$$

A sequência

$$a_n = \frac{n^2 - 1}{n^2 + n + 1}$$

comporta-se de maneira semelhante. Esta sequência tende, também, para um limite, desde que n cresça, na realidade, para o limite 1, ou, em símbolos, $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 1$. Vemos isto mais simplesmente se escrevermos

$$a_n = 1 - \frac{n+2}{n^2+n+1} = 1 - r_n$$

tornando-se preciso, apenas, mostrar que os números r_n tendem para 0, desde que n cresça. Efetivamente, para todos os valores de n maiores do que 2, temos $n+2 < 2n$ e $n^2+n+1 > n^2$. A expressão do resto será, pois,

$$0 < r_n < \frac{2n}{n^2} = \frac{2}{n} \quad (n > 2),$$

no qual constatamos imediatamente que r_n tende para 0, desde que n cresça. A discussão permite, ao mesmo tempo, estabelecer uma avaliação de quanto o número a_n (para $n > 2$) pode, no máximo, diferir do limite 1. Esta diferença, com efeito, não pode exceder $2/n$.

O exemplo considerado ilustra o fato que, aliás, deveríamos esperar naturalmente, dos termos com os expoentes mais elevados predominarem, tanto no numerador como no denominador da fração correspondente a a_n , para os grandes valores de n , determinando, ao mesmo tempo, o limite.

4. $a_n = \sqrt[n]{p}$.

Seja p um determinado número positivo. Consideremos a sequência $a_1, a_2, a_3, \dots, a_n, \dots$, onde

$$a_n = \sqrt[n]{p}.$$

Afirmamos que $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{p} = 1$.

Podemos demonstrar muito facilmente a asserção, utilizando um *lema* que servirá, ainda, para outras finalidades.

Se $1+h$ for um número positivo (isto é, se $h > -1$), e n for um inteiro maior do que 1, teremos

$$(1+h)^n > 1+nh. \quad (1)$$

Suponhamos que a desigualdade (1) já tenha sido demonstrada para um certo valor de $m > 1$. Multiplicando ambos os membros por $(1+h)$, obteremos

$$(1+h)^{m+1} > (1+mh)(1+h) = 1 + (m+1)h + mh^2.$$

Se omitirmos o termo positivo mh^2 à direita, a desigualdade continua válida. Obtemos então

$$(1+h)^{m+1} > 1 + (m+1)h.$$

Esta, entretanto, é a desigualdade para o expoente $m+1$. Segue-se, pois, que se a desigualdade se verificar para o expoente m , também se verificará para o expoente $m+1$. Como ela se verifica para $m=2$, valerá, também, para $m=3$

e, portanto, para $m = 4$, e assim sucessivamente, verificando-se para qualquer expoente. O exemplo ilustra uma demonstração por *indução matemática*, tipo de prova que é empregado muitas vezes.

Voltando à nossa sequência, distinguiremos os casos $p > 1$ e $p < 1$ (se $p = 1$, teríamos $\sqrt[n]{p}$ também igual a 1 para qualquer valor de n , e o nosso enunciado tornar-se-ia trivial).

Se $p > 1$, teremos $\sqrt[n]{p}$ também maior do que 1. Façamos $\sqrt[n]{p} = 1 + h_n$, onde h_n é uma quantidade positiva dependente de n . A desigualdade (1) nos dá

$$p = (1 + h_n)^n > 1 + nh_n,$$

donde decorre imediatamente

$$0 < h_n < \frac{p-1}{n}.$$

Vemos, pois, que, à medida que o número n cresce, h_n tende para 0, provando que os números a_n tendem para o limite 1, como asseveramos. Ao mesmo tempo, dispomos de um meio para avaliar a proximidade de qualquer a_n do limite 1. A diferença entre a_n e 1 não poderá ser maior do que $(p-1)/n$.

Se $p < 1$, $\sqrt[n]{p}$ será menor do que 1 e, portanto, podemos igualar a $1/(1 + h_n)$, onde h_n é um número positivo. Daí se conclui, empregando-se a desigualdade (1), que

$$p = \frac{1}{(1 + h_n)^n} < \frac{1}{1 + nh_n}.$$

(Tornando o denominador cada vez menor, fazemos crescer a fração). Temos então

$$1 + nh_n < \frac{1}{p},$$

e, portanto

$$h_n < \frac{1/p - 1}{n}.$$

Verificamos, assim, que, desde que n cresça, h_n converge para 0. Como recíproca de uma quantidade que tende para 1, a própria $\sqrt[n]{p}$ converge para 1.

5. $a_n = \alpha^n$.

Consideremos a sequência $a_n = \alpha^n$, onde α é determinado e n assume os valores da sequência dos números inteiros positivos.

Primeiramente, seja α um número positivo menor do que 1. Podemos escrever $\alpha = 1/(h+1)$, onde h é positivo, e a desigualdade (1) dá

$$a_n = \frac{1}{(1+h)^n} < \frac{1}{1+nh} < \frac{1}{nh}.$$

Visto que os números h e, conseqüentemente, $1/h$, dependem, unicamente, de α e não se alteram quando n cresce, vemos que, à medida que n aumenta, α^n converge para 0:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \alpha^n = 0 \quad (0 < \alpha < 1).$$

A mesma relação se verifica quando α é nulo ou negativo, porém, maior do que -1 . Isto é claro porque, em qualquer caso, $\lim_{n \rightarrow \infty} |\alpha|^n = 0$.

Se $\alpha = 1$, será α^n sempre igual a 1, e teremos considerado o número 1 como limite de α^n .

Se $\alpha > 1$, faremos $\alpha = 1 + h$, onde h é positivo, e vemos imediatamente, partindo da desigualdade (1), que, quando n cresce, α^n não converge para limite definido, mas cresce além de qualquer limite. Dizemos, então, que α^n *tende para o infinito* à medida que n cresce, ou que α^n *torna-se infinito*. Em símbolos,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \alpha^n = \infty \quad (\alpha > 1).$$

Não obstante, como devemos salientar, o símbolo ∞ não indica um número com o qual possamos calcular, como qualquer outro. Equações ou enunciados que exprimam que uma quantidade é ou se torna infinita, nunca têm o mesmo sentido que uma relação entre valores definidos. Apesar disso, tais maneiras de expressão e o emprego do símbolo ∞ são extremamente convenientes, como veremos muitas vezes nas páginas seguintes.

Se $\alpha = -1$, os valores de α^n não convergirão para qualquer limite, mas, à medida que n for percorrendo a sequência dos inteiros positivos, eles assumirão as formas $+1$ e -1 alternativamente. Da mesma maneira, se $\alpha < -1$, o valor de α^n crescerá, numericamente, além de qualquer limite, mas o sinal respectivo será, alternadamente, positivo e negativo.

6. Representação geométrica dos limites de α^n e $\sqrt[n]{p}$.

Se considerarmos as curvas $y = x^n$ e $y = x^{1/n} = \sqrt[n]{x}$, e nos restringirmos, por uma questão de conveniência, aos valores não negativos de x , os limites precedentes estão ilustrados nas figuras 16 e 17, respectivamente. No caso das curvas $y = x^n$ observamos que no intervalo entre 0 e 1 elas se aproximam cada vez mais do eixo dos x , à medida que n cresce, ao passo que, fora do intervalo citado, se elevam continuamente e seus gráficos tendem a confundir-se numa linha paralela ao eixo dos y . Todas as curvas passam pelo ponto de coordenadas $x = 1$, $y = 1$, e pela origem.

No caso das funções $y = x^{1/n} = \sqrt[n]{x}$, as curvas aproximam-se cada vez mais de uma linha paralela ao eixo dos x , à distância 1 acima d'ele. Por outro lado, todas as curvas devem passar pela origem. No limite, portanto, as curvas se aproximam da linha quebrada formada pela parte do eixo dos y compreendida entre os pontos

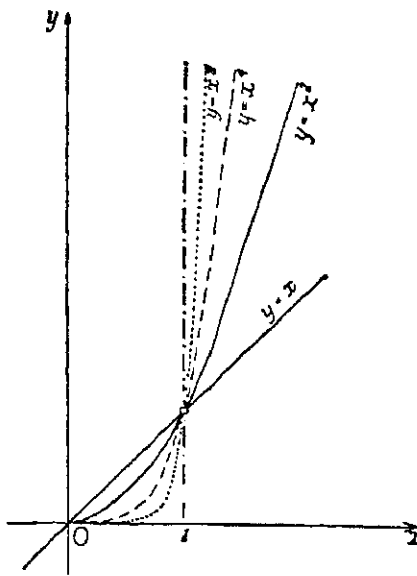


Fig. 16.— x^n à medida que n cresce

$y = 0$ e $y = 1$ e a paralela ao eixo dos x , $y = 1$. Ademais, é claro que as duas figuras estão intimamente relacionadas, como se poderia esperar do fato de que as funções $y = \sqrt[n]{x}$ são, efetivamente, as funções inversas das potências n de x . Deduzimos, daí, que uma figura se transforma na outra, mediante reflexão segundo a linha $y = x$.

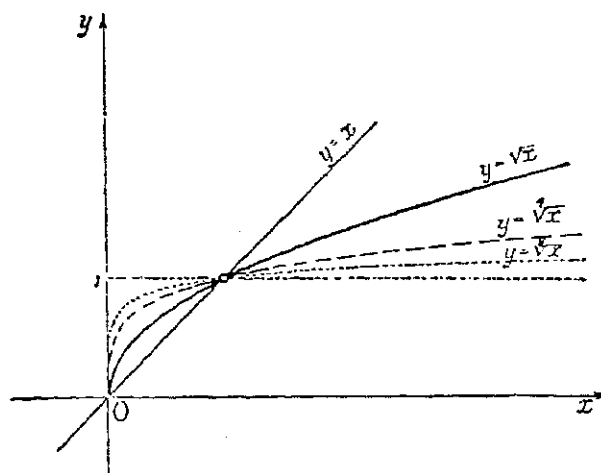


Fig. 17.— x^n à medida que n cresce

7. Séries geométricas.

Um exemplo de limite, mais ou menos familiar na matemática elementar, é a *série geométrica*

$$1 + q + q^2 + \dots + q^{n-1} = S_n;$$

o número q é chamado *razão comum* da série. O valor desta soma, como sabemos, pode ser expresso sob forma

$$S_n = \frac{1 - q^n}{1 - q}$$

desde que $q \neq 1$; podemos obter esta expressão multiplicando a soma S_n por q e subtraindo a equação assim obtida da equação original, ou podemos verificar a fórmula por meio da divisão.

Agora, surge a pergunta: que acontece à soma, quando n cresce indefinidamente? A resposta é a seguinte: a soma S_n tem um limite definido S , se q se mantiver entre -1 e $+1$, excluindo-se estes valores extremos. Então, é verdade que

$$S = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n = \frac{1}{1 - q}.$$

A fim de verificar tal afirmativa, escrevemos os números S_n sob a forma

$$S_n = \frac{1 - q^n}{1 - q} = \frac{1}{1 - q} - \frac{q^n}{1 - q}.$$

Já mostramos que, sendo $|q| < 1$ a quantidade q^n ,

e, com ela $\frac{q^n}{1-q}$, convergem para 0, à medida que n cresce; logo, de acôrdo com a hipótese acima, o número S_n tende, como fôra enunciado, para o limite $\frac{1-q}{1}$, à medida que n cresce.

A passagem ao limite $\lim_{n \rightarrow \infty} (1 + q + q^2 + \dots + q^{n-1}) = \frac{1}{1-q}$ é usualmente expressa dizendo-se que, quando $|q| < 1$, a série geométrica pode ser estendida ao infinito e que a soma da *série geométrica infinita* é $\frac{1}{1-q}$.

As somas S_n das séries geométricas finitas são também denominadas *somas parciais* das séries geométricas infinitas $1 + q + q^2 + \dots$ (devemos distinguir com clareza as *seqüências de números* $S_1, S_2, \dots, S_n, \dots$, das *séries geométricas*).

O fato das somas parciais S_n das séries geométricas convergirem para o limite $S = \frac{1-q}{1}$ à medida que n cresce, pode também ser expresso, dizendo-se que a série geométrica infinita $1 + q + q^2 + \dots$ converge para a soma $S = \frac{1}{1-q}$ quando $|q| < 1$.

8. $a_n = \sqrt[n]{n}$.

Demonstraremos que a seqüência de números

$$a_1 = 1, \quad a_2 = \sqrt[2]{2}, \quad a_3 = \sqrt[3]{3}, \quad \dots, \quad a_n = \sqrt[n]{n}, \quad \dots$$

tende para 1 desde que n cresça, isto é,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{n} = 1.$$

Empregaremos, para esta demonstração, um pequeno artifício. Em lugar da seqüência $a_n = \sqrt[n]{n}$, consideraremos a série $b_n = \sqrt[n]{a_n} = \sqrt[n]{\sqrt[n]{n}} = \sqrt[n^2]{n}$. Quando $n > 1$, o termo b_n é, também, maior do que 1. Podemos, portanto, escrever $b_n = 1 + h_n$, sendo h_n positivo e dependente de n . A desigualdade (1), pág. 31, permite escrever

$$\sqrt[n]{n} = (b_n)^n = (1 + h_n)^n \geq 1 + nh_n$$

$$\text{de modo que} \quad h_n \leq \frac{\sqrt[n]{n} - 1}{n} \leq \frac{\sqrt[n]{n}}{n} = \frac{1}{\sqrt[n]{n}}.$$

Temos, agora,

$$1 \leq a_n = b_n^2 = 1 + 2h_n + h_n^2 \leq 1 + \frac{2}{\sqrt[n]{n}} + \frac{1}{n}.$$

O segundo membro desta desigualdade, evidentemente, converge para 1, o mesmo devendo acontecer com a_n .

9. $a_n = \sqrt{n+1} - \sqrt{n}$.

Afirmamos que $\lim_{n \rightarrow \infty} (\sqrt{n+1} - \sqrt{n}) = 0$.

Para demonstrá-lo, basta escrever a expressão sob a forma

$$\sqrt{n+1} - \sqrt{n} = \frac{(\sqrt{n+1} - \sqrt{n})(\sqrt{n+1} + \sqrt{n})}{\sqrt{n+1} + \sqrt{n}} = \frac{1}{\sqrt{n+1} + \sqrt{n}};$$

vendo-se, em seguida, que a expressão tende para 0, à medida que n cresce.

10. $a_n = \frac{n}{\alpha^n}$.

Seja α um número maior do que 1. Afirmamos que, à medida que n cresce, a sequência de números $a = \frac{n}{\alpha^n}$ converge para o limite 0.

Como no caso anterior de $\sqrt[n]{n}$, consideramos a sequência

$$\sqrt[n]{a_n} = \frac{\sqrt[n]{n}}{(\sqrt[n]{\alpha})^n}.$$

Faremos $\sqrt[n]{\alpha} = 1 + h$. Neste caso $h > 0$, visto que $\alpha > 1$, portanto, $\sqrt[n]{\alpha}$ é maior do que 1. A desigualdade (1), pág. 31, nos dá

$$\sqrt[n]{\alpha^n} = (1 + h)^n > 1 + nh,$$

$$\text{de modo que } \sqrt[n]{a_n} = \frac{\sqrt[n]{n}}{(1 + h)^n} \leq \frac{\sqrt[n]{n}}{1 + nh} \leq \frac{\sqrt[n]{n}}{nh} = \frac{1}{h \sqrt[n]{n}}.$$

Logo

$$a_n \leq \frac{1}{nh^2}.$$

Como a_n é positivo e o segundo membro desta equação tende para 0, concluímos que a_n deve também convergir para 0.

EXEMPLOS

1. Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^2 + n - 1}{3n^2 + 1} = \frac{1}{3}$. Determinar um N tal, que para $n > N$, a diferença entre $\frac{n^2 + n - 1}{3n^2 + 1}$ e $\frac{1}{3}$ seja (a) menor do que $\frac{1}{10}$, (b) menor do que $\frac{1}{1000}$, (c) menor do que $\frac{1}{1000000}$.

2. Determinar os limites das seguintes expressões, quando $n \rightarrow \infty$:

cada termo é menor que o anterior (*seqüência monótona decrescente*), é particularmente fácil responder se elas convergem para um limite. Temos o seguinte teorema:

Toda seqüência monótona crescente cujos termos tenham limite superior (isto é, inferiores a um número fixo), possui limite; da mesma forma, toda seqüência monótona decrescente cujos termos jamais ficam abaixo de uma cota fixa, é limitada. Consideremos estes resultados como óbvios, por enquanto, recomendando simplesmente ao leitor a demonstração rigorosa do apêndice (pág. 61). Uma seqüência monótona crescente deve, portanto, convergir para um limite que é maior do que qualquer dos termos da seqüência, ao passo que nas seqüências monótonas decrescentes os números tendem para um limite que é menor que qualquer dos termos considerados. Assim, por exemplo, os números $1/n$ formam uma seqüência monótona decrescente com o limite 0, enquanto que os números $1 - 1/n$ constituem uma seqüência monótona crescente com limite 1.

Em muitos casos é conveniente substituir a condição do crescimento monótono das seqüências pela condição mais geral de que os seus termos nunca decresçam; em outras palavras, permitir que os números sucessivos sejam iguais uns aos outros. Neste caso, teremos as *seqüências monótonas não decrescentes* ou *seqüências monótonas crescentes num sentido mais amplo*.

4. Operações com limites.

Concluiremos com uma observação relativa ao cálculo com os limites. Da definição de limite decorre, quase imediatamente, que podemos realizar as operações elementares de adição, multiplicação, subtração e divisão, de acôrdo com as regras seguintes:

Se a_1, a_2, \dots for uma seqüência com o limite a , e b_1, b_2, \dots outra com o limite b , a seqüência dos números $c_n = a_n + b_n$ também tem limite, e

$$\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = a + b.$$

A seqüência dos números $c_n = a_n b_n$ converge da mesma maneira, e

$$\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = ab.$$

Semelhantemente, verifica-se a convergência de $c_n = a_n - b_n$ e

$$\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = a - b.$$

Desde que o limite b seja diferente de 0, os números $c_n = \frac{a_n}{b_n}$ também convergem, tendo por limite

$$\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = \frac{a}{b}.$$

Em palavras: podemos *permutar* as operações racionais de cálculo, com o processo de formação dos limites; isto é, obtemos o mesmo resultado executando, primeiramente, a passagem ao limite e, depois, uma operação racional, ou procedendo de maneira inversa.

Para demonstração destas regras simples é suficiente dar um exemplo; usando-o como modelo, o leitor poderá estabelecer os outros casos por si mesmo. Consideremos, pois, a multiplicação dos limites. As relações $a_n \rightarrow a$ e $b_n \rightarrow b$ significam o seguinte: se escolhermos um número positivo qualquer ϵ , necessitaremos apenas tomar n maior do que N , onde $N = N(\epsilon)$ é um número suficientemente grande que depende de ϵ , a fim de termos, simultaneamente,

$$|a - a_n| < \epsilon \quad \text{e} \quad |b - b_n| < \epsilon.$$

Se escrevermos $ab - a_nb_n = b(a - a_n) + a_n(b - b_n)$, lembrando-nos que existe um limite positivo M , independente de n , tal que $|a_n| < M$, obteremos

$$|ab - a_nb_n| \leq |b| |a - a_n| + |a_n| |b - b_n| < (|b| + M)\epsilon.$$

Já que a quantidade $(|b| + M)\epsilon$ pode ser tão pequena quanto desejarmos, pela escolha de ϵ suficientemente pequeno, vemos que a diferença entre ab e a_nb_n torna-se, efetivamente, tão pequena quanto quisermos para todos os valores suficientemente grandes de n , o que é, precisamente, a afirmação contida na equação

$$ab = \lim_{n \rightarrow \infty} a_nb_n.$$

Por meio destas regras podem-se avaliar inúmeros limites com facilidade; por exemplo

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^2 - 1}{n^2 + n + 1} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1 - \frac{1}{n^2}}{1 + \frac{1}{n} + \frac{1}{n^2}} = 1,$$

visto que, na segunda expressão, a passagem ao limite, tanto no numerador como no denominador, pode ser feita diretamente.

Existe outra regra simples e óbvia, digna de menção. Se $\lim a_n = a$ e $\lim b_n = b$, e se, além disso, $a_n > b_n$ para cada n , teremos $a \geq b$.

Entretanto, de modo algum podemos esperar que, em geral, a seja maior do que b , como se mostrou no caso das seqüências $a_n = 1/n$, $b_n = 1/2n$, para as quais $a = 0 = b$.

5. O número e .

Como primeiro exemplo da geração de um número, cujo valor não pode ser estabelecido *a priori* como limite de uma seqüência de números conhecidos, consideremos as somas

$$S_n = 1 + \frac{1}{1!} + \frac{1}{2!} + \dots + \frac{1}{n!}.$$

Afirmamos que, à medida que n cresce, esses números S_n convergem para um limite definido.

A fim de demonstrar a existência do limite, observemos que as somas S_n crescem monótonamente, à medida que n cresce. Para todos os valores de n temos também

$$S_n \leq 1 + 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{2^{n-1}} = 1 + \frac{1 - \frac{1}{2^n}}{1 - \frac{1}{2}} < 3.$$

Os números S_n têm, portanto, para limite superior 3 e, sendo a seqüência monótona crescente, possuem limite, que designaremos por e :

$$e = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n.$$

Além disso, afirmamos que o número e , definido como o limite acima, é, também, o limite da seqüência

$$T_n = \left(1 + \frac{1}{n}\right)^n.$$

A demonstração é simples e, ao mesmo tempo, constitui um exemplo instrutivo de operações com limites. De acordo com o teorema do binômio, que consideramos conhecido,

$$\begin{aligned} T_n &= \left(1 + \frac{1}{n}\right)^n \\ &= 1 + n \frac{1}{n} + \frac{n(n-1)}{2!} \frac{1}{n^2} + \dots + \frac{n(n-1)(n-2)\dots 1}{n!} \frac{1}{n^n} \\ &= 1 + 1 + \frac{1}{2!} \left(1 - \frac{1}{n}\right) + \dots \\ &\quad + \frac{1}{n!} \left(1 - \frac{1}{n}\right) \left(1 - \frac{2}{n}\right) \dots \left(1 - \frac{n-1}{n}\right). \end{aligned}$$

Vemos imediatamente que $T_n \leq S_n$, e que os T_n formam também uma sequência monótona crescente ⁽¹⁾, donde se deduz a existência do limite $\lim_{n \rightarrow \infty} T_n = T$. Para provar que $T = e$, observemos que

$$T_m > 1 + 1 + \frac{1}{2!} \left(1 - \frac{1}{m}\right) + \dots + \frac{1}{n!} \left(1 - \frac{1}{m}\right) \dots \left(1 - \frac{n-1}{m}\right),$$

desde que $m > n$. Se fixarmos n , deixando m crescer além de qualquer limite, obteremos, à esquerda, o número T e, à direita, a expressão S_n , de modo que $T \geq S_n$. Estabelecemos, assim, a relação $T_n \leq S_n \leq T$, para todos os valores de n . Podemos, agora, deixar n crescer, de tal sorte que T_n tenda para T . Da dupla desigualdade segue-se $T = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n = e$, o que representa o enunciado que queríamos provar.

Mais adiante (cap. III, § 6, pág. 172) trataremos novamente do número e , porém, sob outro ponto de vista.

6. O número π como limite.

Um processo de limite que, na sua essência, remonta à antiguidade clássica (Arquimedes) é o que permite a definição do número π . Geometricamente, π representa a área do círculo de raio 1. Aceitaremos, pois, a existência deste número como intuitiva e admitiremos como evidente que tal área possa ser representada por um número (racional ou irracional), o qual será designado, simplesmente, por π . Esta definição, contudo, não será de grande auxílio, se desejarmos calcular o número com relativa precisão. Não temos, portanto, que escolher o número, mas sim representá-lo, como limite de uma sequência de números conhecidos e facilmente calculáveis, isto é, por meio de um processo de limite. O próprio Arquimedes empregou este processo no seu método de exaustão, pelo qual chegava cada vez mais perto do círculo, partindo de polígonos regulares com número crescente de lados, que se iam adaptando mais e mais à circunferência. Se designarmos a área de um polígono regular de m lados, inscrito no círculo,

⁽¹⁾ Podemos obter T_{n+1} de T_n , substituindo os fatores $1 - 1/n, 1 - 2/n, \dots$ pelos fatores maiores $1 - \frac{1}{n+1}, 1 - \frac{2}{n+1}, \dots$ e, finalmente, somando um termo positivo.

por f_m , a área do polígono inscrito com $2m$ lados será dada pela fórmula (demonstrada na geometria elementar)

$$f_{2m} = \frac{2}{m} \sqrt{2 - 2 \sqrt{1 - \left(\frac{2f_m}{m}\right)^2}}.$$

Façamos, agora, m variar, não segundo a sucessão de todos os inteiros positivos, mas, sim, conforme a sequência das potências de 2, isto é, $m = 2^n$; em outras palavras, formemos polígonos regulares cujos vértices são obtidos pela bisseção repetida da circunferência. A área do círculo será, então, dada pelo limite

$$\pi = \lim_{n \rightarrow \infty} f_{2^n}.$$

A representação de π como limite serve, efetivamente, de base para os cálculos numéricos. Partindo, por exemplo, de um valor $f_4 = 2$, podemos calcular os termos da sequência que converge para π . A avaliação da precisão com que qualquer termo f_{2^n} representa π , pode ser constatada pela construção das linhas que tocam o círculo, paralelas aos lados do polígono inscrito de 2^n lados. Tais linhas formam um polígono circunscrito, semelhante ao inscrito de 2^n lados, tendo suas dimensões majoradas na proporção $1 : \cos \frac{\pi}{2^{n-1}}$. A área F_{2^n} do polígono circunscrito é, portanto, dada por

$$\frac{f_{2^n}}{F_{2^n}} = \left(\cos \frac{\pi}{2^{n-1}} \right)^2.$$

Como a área do polígono circunscrito é, evidentemente, maior do que a do círculo, temos

$$f_{2^n} < \pi < F_{2^n} = \frac{f_{2^n}}{\left(\cos \frac{\pi}{2^{n-1}} \right)^2}.$$

Consideramos o leitor mais ou menos familiarizado com estes assuntos. O que, porém, desejamos salientar é que o cálculo de áreas por meio de exaustão de áreas de figuras retilíneas facilmente calculáveis, constitui o conceito básico da integral, o qual será introduzido no próximo capítulo (pág. 76).

EXEMPLOS

1.* (a) Substituir o enunciado a "sequência a_n não é, em absoluto, limitada", por outro equivalente, sem empregar as palavras "limitada" ou "ilimitada".

(b) Substituir o enunciado "a sequência a_n é divergente" por outro equivalente, não envolvendo as palavras "convergente" ou "divergente".

2.* Sejam a_1 e b_1 dois números positivos e $a_1 < b_1$. Definamos a_2 e b_2 por meio das equações

$$a_2 = \sqrt{a_1 b_1}, \quad b_2 = \frac{a_1 + b_1}{2}.$$

Da mesma forma, sejam $a_3 = \sqrt{a_2 b_2}$, $b_3 = \frac{a_2 + b_2}{2}$,

e, em geral, $a_n = \sqrt{a_{n-1} b_{n-1}}$, $b_n = \frac{a_{n-1} + b_{n-1}}{2}$.

Demonstrar (a) que a sequência a_1, a_2, \dots , converge, (b) que a sequência b_1, b_2, \dots , converge, (c) que as duas sequências têm o mesmo limite. (Este limite é denominado a *média aritmético-geométrica* de a_1 e b_1).

3.* Provar que, se $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = \xi$, $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \xi$, sendo σ_n a média aritmética $(a_1 + a_2 + \dots + a_n)/n$.

4. Se $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = \xi$, mostrar que a média aritmética das médias aritméticas σ_n tende para ξ .

5. Calcular o erro cometido quando se emprega $S_n = 1 + \frac{1}{1!} + \dots + \frac{1}{n!}$, como aproximação de e . Determinar e com cinco decimais exatas.

7. CONCEITO DE LIMITE QUANDO A VARIÁVEL É CONTÍNUA

Até aqui consideramos os limites de sequências, isto é, das funções de uma variável inteira n . A noção de limite, entretanto, ocorre frequentemente relacionada com os conceitos de variável contínua x e de função $f(x)$.

Estabelecemos que o valor da função $f(x)$ tende para um limite l , à medida que x tende para ξ , ou, em símbolos,

$$\lim_{x \rightarrow \xi} f(x) = l,$$

se todos os valores da função $f(x)$, para os quais x está situado bastante perto de ξ , diferirem arbitrariamente pouco de l . Esta condição é expressa mais precisamente da forma seguinte:

Dada uma quantidade positiva ϵ , arbitrariamente pequena, podemos determinar, em torno de ξ , um intervalo $|x - \xi| < \delta$ tão pequeno que, para cada ponto x deste intervalo, diferente do próprio ξ , verifica-se a desigualdade $|f(x) - l| < \epsilon$.

Excluimos, expressamente, a igualdade entre x e ξ , assim procedendo para maior simplicidade e para obtermos a definição sob o aspecto mais conveniente para as aplicações, por exemplo, no caso em

que $f(x)$ não estiver definida no ponto ξ , embora o esteja para todos os outros pontos vizinhos de ξ (pág. 159).

Se a função fôr definida, ou considerada apenas em um determinado intervalo, por exemplo, $\sqrt{1-x^2}$ para $-1 \leq x \leq 1$, devemos restringir os valores de x a este intervalo. Assim, se ξ designar um extremo do intervalo, x aproxima-se de ξ por meio de valores situados somente de um lado de ξ (limite a partir do interior do intervalo ou limite unilateral).

Como decorrência imediata desta definição, temos o seguinte: se $\lim_{x \rightarrow \xi} f(x) = l$, e $x_1, x_2, x_3, \dots, x_n, \dots$ fôr uma seqüência de números, todos diferentes de ξ , mas aproximando-se d'ele como limite, então $\lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n) = l$.

Seja ϵ um número positivo qualquer. Mostraremos que, para todos os valores de n maiores do que um determinado n_0 , tem-se a desigualdade

$$|f(x_n) - l| < \epsilon.$$

Por definição, existe um $\delta > 0$ tal que, sempre que $|x - \xi| < \delta$, a desigualdade

$$|f(x) - l| < \epsilon$$

é verdadeira. Visto que $x_n \rightarrow \xi$, a relação $|x_n - \xi| < \delta$ é satisfeita para todos os valores de n suficientemente grandes. Para tais valores, $|f(x_n) - l| < \epsilon$, como queríamos provar.

Procuramos, agora, esclarecer esta definição abstrata por meio de exemplos simples. Consideremos, primeiramente, a função

$$f(x) = \frac{\operatorname{sen} x}{x},$$

definida para $x \neq 0$. Afirmamos que

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{sen} x}{x} = 1.$$

Não podemos provar o enunciado proposto pela simples passagem ao limite do numerador e denominador separadamente, porque eles se anulam para $x = 0$ e o símbolo $0/0$ nada significa. Efetuaremos a demonstração da maneira seguinte.

A comparação das áreas dos triângulos OAB e OAC e do setor OAB da figura 18, mostra que, se $0 < x < \pi/2$,

$$\operatorname{sen} x < x < \operatorname{tg} x.$$

Daí decorre que, se $0 < |x| < \pi/2$,

$$1 < \frac{x}{\operatorname{sen} x} < \frac{1}{\cos x}.$$

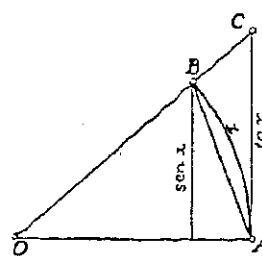


Fig. 18

Logo, o quociente $\frac{\operatorname{sen} x}{x}$ fica situado entre os números 1 e $\cos x$. Sabemos que $\cos x$ converge para 1 à medida que $x \rightarrow 0$, e isto quer dizer que o quociente $\frac{\operatorname{sen} x}{x}$ pode diferir arbitrariamente pouco de 1, desde que x esteja bastante próximo de 0. Este é o significado exato da equação que devia ser demonstrada.

Do resultado obtido deduz-se que

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{tg} x}{x} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{sen} x}{x} \lim_{x \rightarrow 0} \frac{1}{\cos x} = 1,$$

e, também,

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{1 - \cos x}{x} = 0.$$

Esta relação decorre da fórmula, válida para $0 < |x| < \pi/2$,

$$\begin{aligned} \frac{1 - \cos x}{x} &= \frac{(1 - \cos x)(1 + \cos x)}{x(1 + \cos x)} = \frac{1 - \cos^2 x}{x(1 + \cos x)} \\ &= \frac{\operatorname{sen} x}{x} \cdot \frac{1}{1 + \cos x} \cdot \operatorname{sen} x. \end{aligned}$$

À medida que $x \rightarrow 0$, o primeiro fator da direita tende para 1, o segundo para $1/2$, e o terceiro, para 0, convergindo, pois, o produto para 0, como foi enunciado.

Dividindo-se a mesma fórmula por x , obtemos

$$\frac{1 - \cos x}{x^2} = \left(\frac{\operatorname{sen} x}{x} \right)^2 \frac{1}{1 + \cos x},$$

donde

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{1 - \cos x}{x^2} = \frac{1}{2}.$$

Finalmente, consideremos a função $\sqrt{x^2}$, definida por todos os valores de x . Esta função nunca é negativa, sendo igual a x para $x \geq 0$ e a $-x$ para $x < 0$. Em outras palavras, $\sqrt{x^2} = |x|$. Consequentemente, a função $\sqrt{x^2}/x$, definida para todos os valores de x , diferentes de zero, tem o valor +1 quando $x > 0$ e -1 quando $x < 0$. É, portanto, impossível a existência do limite $\lim_{x \rightarrow 0} \sqrt{x^2}/x$, visto que podemos

encontrar valores de x arbitrariamente perto de 0 para os quais o quociente é $+1$ e outros para os quais ele vale -1 .

Concluindo a discussão sobre limites relativos às variáveis contínuas, observamos que é, efetivamente, possível considerarmos processos limites nos quais a variável contínua x cresce além de qualquer limitação. Por exemplo, o significado da equação

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{x^2 + 1}{x^2 - 1} = \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{1 + \frac{1}{x^2}}{1 - \frac{1}{x^2}} = 1$$

torna-se claro, sem necessidade de discussão. Ele indica que a função da esquerda difere arbitrariamente pouco de 1, desde que x seja suficientemente grande.

Nestes exemplos, procedemos como se as operações com limites, no caso de variáveis contínuas, obedecessem às mesmas leis que as seqüências. O leitor poderá fazer a verificação por si mesmo, visto que as demonstrações são essencialmente as mesmas que para os limites das seqüências.

EXEMPLOS

1. Determinar os limites seguintes, dando, em cada caso, o teorema que o justifica:

$$\begin{array}{ll} (a) \lim_{x \rightarrow 2} 3x. & (c) \lim_{x \rightarrow 1} \frac{x^2 + 2x - 1}{2x + 2}. \\ (b) \lim_{x \rightarrow 3} 4x + 3. & (d) \lim_{x \rightarrow 2} \sqrt[3]{5 + \sqrt[3]{2x^3}}. \end{array}$$

2. Demonstrar que

$$(a) \lim_{x \rightarrow 0} \frac{x^n - 1}{x - 1} = n; \quad (b) \lim_{x \rightarrow \pi} \frac{\sin x}{\pi - x} = 1; \quad (c) \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sin(x^2)}{x} = 0.$$

3. Verificar se os limites seguintes existem ou não, e, no caso afirmativo, determinar os seus valores:

$$(a) \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sqrt{1-x}}{x}; \quad (b) \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sqrt{1+x}}{x}; \quad (c) \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sqrt{1+x} - \sqrt{1-x}}{x}.$$

8. CONCEITO DE CONTINUIDADE

1. Definições.

Já ilustramos a noção de continuidade no § 2 (pág. 19) por meio de exemplos. Agora, com o auxílio da idéia de limite, estamos em condições de precisar tal definição.

Consideramos o gráfico de uma função contínua em um intervalo como sendo uma curva constituída de um segmento inteiro; estabelecemos ainda que a mudança na função y deve permanecer arbitrariamente pequena, contanto que a variação da variável independente x f que restringida a um intervalo suficientemente pequeno. Estas hipóteses são usualmente formuladas como segue, com maior prolixidade, porém, com maior precisão. Diz-se que uma função $f(x)$ é contínua no ponto ξ , se o valor de $f(\xi)$ for se aproximando, com um grau de precisão ϵ , preestabelecido,

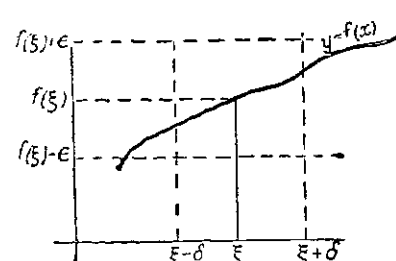


Fig. 19

de todos os valores de $f(x)$, para os quais x estiver suficientemente próximo de ξ . Em outras palavras, $f(x)$ é contínua em ξ , se para qualquer número positivo ϵ , arbitrariamente pequeno, puder ser determinado outro número positivo $\delta = \delta(\epsilon)$, tal que $|f(x) - f(\xi)| < \epsilon$ (fig. 19) para todos os pontos x para os quais $|x - \xi| < \delta$. Ou ainda: a

condição de continuidade requer que a equação entre limites

$$\lim_{x \rightarrow \xi} f(x) = f(\xi)$$

seja verificada para o ponto ξ . O valor da função no ponto ξ é o mesmo que o limite dos valores de $f(x_n)$ para uma sequência arbitrária qualquer, x_n , de números que convergem para ξ .

É importante observar que a condição acima encerra duas afirmações diferentes: (1) a existência do limite $\lim_{x \rightarrow \xi} f(x)$, e, (2), a coincidência deste limite com $f(\xi)$, isto é, o valor da função no ponto ξ .

Definida a continuidade de uma função $f(x)$ num ponto ξ , estabelecemos o que entendemos por *continuidade de uma função* $f(x)$ num intervalo. Esta definição pode ser obtida, facilmente, do modo seguinte: a função $f(x)$ é contínua num intervalo se for contínua em cada ponto deste intervalo. De uma maneira precisa, tal afirmação requer que, se for dado um número positivo ϵ , exista, para cada ponto x do inter-

valo, um número positivo δ , dependente, em geral, de ϵ e de x , tal que

$$|f(\bar{x}) - f(x)| < \epsilon \text{ se } |\bar{x} - x| < \delta,$$

estando \bar{x} situado no intervalo $a \leq \bar{x} \leq b$.

Intimamente ligado com este, há o conceito de *continuidade uniforme*. A função $f(x)$ é *uniformemente* contínua no intervalo $a \leq x \leq b$ se, para cada número positivo ϵ , houver um número positivo correspondente δ , tal que, para cada par de pontos x_1, x_2 do intervalo cuja distância $|x_1 - x_2|$ é menor do que δ , se verifique a desigualdade $|f(x_1) - f(x_2)| < \epsilon$. Tal conceito difere do estabelecido acima, porque δ , na definição da continuidade uniforme, não depende de x , sendo igualmente válido em relação a todos os valores de x . Daí o nome de continuidade uniforme.

É claro que uma função uniformemente contínua é, necessariamente, contínua. Inversamente, pode ser demonstrado que toda função $f(x)$, contínua no intervalo *fechado* $a \leq x \leq b$, é também uniformemente contínua. Deixamos esta exposição para o apêndice (pág. 64) e, embora o leitor não queira estudá-la no momento, ser-lhe-á útil examinar os exemplos apresentados no início do apêndice I, § 2, n.º 2 (pág. 65). Contudo, mesmo antes de estudar a demonstração, admitiremos que, sempre que mencionarmos uma função contínua num intervalo fechado, nos referimos à continuidade uniforme.

2. Pontos de descontinuidade.

O conceito de continuidade é mais facilmente apreendido, quando estudamos o seu oposto, o conceito de descontinuidade. Os tipos mais simples de descontinuidade ocorrem nos pontos onde a função dá um *salto*, isto é, nos quais apresenta limites definidos e diferentes, conforme x se aproxime do ponto, pela direita ou pela esquerda. A forma ou a inexistência de definição da função no ponto de descontinuidade não altera o problema.

Por exemplo, a função $f(x)$ definida pelas equações

$$f(x) = 0 \text{ para } x > 1, \quad f(x) = 1 \text{ para } x < 1, \quad f(x) = \frac{1}{2} \text{ para } x = 1$$

tem descontinuidades nos pontos $\xi = 1$ e $\xi = -1$. Os limites, quando nos aproximamos destes pontos, tanto pela direita como pela esquerda, diferem de 1. Os valores da função coincidem não com qualquer limite, nestes pontos, porém são iguais à média aritmética dos dois limites.

Notemos, de passagem, que a função pode ser representada, utilizando-se a idéia de limite, pela expressão

$$f(x) = \lim_{n \rightarrow 0} \frac{1}{1 + x^{2n}}.$$

Se $x^2 < 1$, isto é, se x ficar compreendido no intervalo $-1 < x < 1$, os números x^{2n} terão o limite 0, e a função assumirá o valor 1. Se, entretanto, $x^2 > 1$, à medida que n cresce, x^{2n} crescerá além de qualquer limite e a função terá o valor 0. Final-

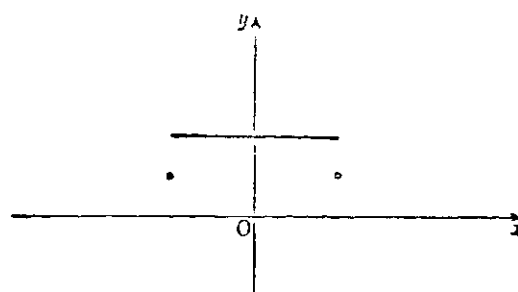


Fig. 20

mente, se $x^2 = 1$, isto é, para $x = +1$ e $x = -1$, a função admite simplesmente o valor $1/2$ (fig. 20).

Outras curvas descontínuas (com saltos), estão representadas nas figuras 21a e 21b. Elas traduzem funções com descontinuidades evidentes.

Nos casos de descontinuidades desta natureza existem limites tanto à direita como à esquerda. Passaremos, agora, à consideração de descontinuidades em que não se verificam tais limites. As mais importantes são as *descontinuidades infinitas*. São descontinuidades como as apresentadas pelas funções $1/x$ ou $1/x^2$ no ponto $x = 0$.

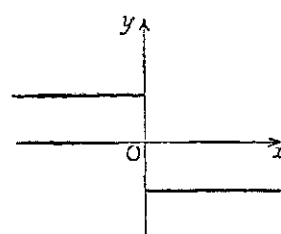


Fig. 21a

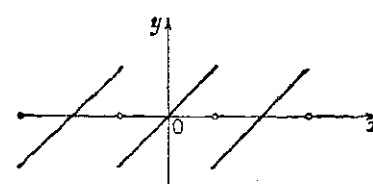


Fig. 21b

À medida que $x \rightarrow \xi$ o valor absoluto $|f(x)|$ da função cresce além de qualquer limite. No caso de $1/x$, a função cresce, numericamente além de toda a limitação através de valores positivos e negativos, respectivamente, à medida que x se aproxima da origem pela direita ou pela esquerda. Por outro lado, a função $1/x^2$ tem, para $x = 0$, uma descontinuidade infinita, na qual o valor da função se torna positivamente infinito a partir de ambos os lados (fig. 6, pág. 18, e fig. 12, pág. 22). A fun-

ção $y = \frac{1}{x^2 - 1}$, desenhada na figura 22, tem descontinuidades infinitas tanto em $x = 1$ como em $x = -1$.

Finalmente, ilustraremos por meio de um exemplo, outro tipo de descontinuidade, no qual não existem limites, nem à direita, nem à esquerda. Seja a função

$$y = \sin \frac{1}{x}.$$

definida para todos os valores diferentes de zero. Esta função admite qualquer

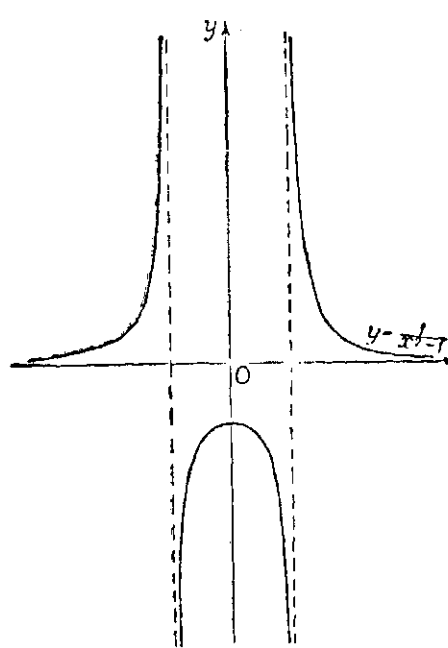


Fig. 22.—Função com descontinuidades infinitas

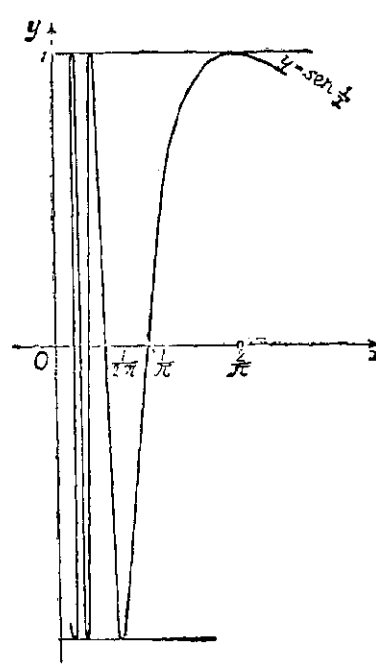


Fig. 23.—Função oscilante com descontinuidade

valor entre -1 e $+1$, quando $1/x$ varia entre $(2n - \frac{1}{2})\pi$ e $(2n + \frac{1}{2})\pi$, qualquer que seja o valor do inteiro n . Nos pontos $x = \frac{2}{(4n - 1)\pi}$ a função valerá -1 e,

nos pontos $x = \frac{2}{(4n + 1)\pi}$ terá o valor $+1$. Vemos, portanto, que a função oscila para a frente e para trás, cada vez mais rapidamente, entre os valores $+1$ e -1 , à medida que x se aproxima mais e mais do ponto $x = 0$, e que, na vizinhança imediata de $x = 0$, ocorre um número infinito de oscilações (fig. 23).

É interessante observar que, em contraste com o exemplo acima, a função $y = x \sin 1/x$ (fig. 24) permanece contínua no ponto $x = 0$, se lhe atribuirmos o valor 0 em tal ponto. Esta continuidade é devida ao fato de que, à medida que nos

aproximamos da origem, o fator x amortece as oscilações do seno. Contudo, na proximidade da origem, a função $y = x \sin 1/x$ não passa do crescimento para o decrescimento monótono um número *finito* de vezes. Pelo contrário, ela oscila para a frente e para trás um número infinito de vezes, tornando-se a amplitude destas oscilações tão pequena quanto quisermos, à medida que nos aproximamos da origem. Este exemplo mostra que, mesmo a idéia simples de continuidade, permite toda a sorte de possibilidades notáveis, estranhas à intuição comum.

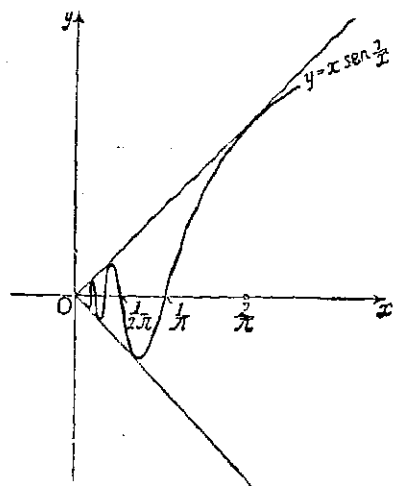


Fig. 24.—Função contínua oscilante

Há um fato importante que deve ser considerado quando quisermos dar maior precisão às nossas idéias. Pode acontecer que, num certo ponto, a função não seja definida pela lei primitiva, como, por exemplo, no ponto $x = 0$, nos dois últimos exemplos apresentados. Podemos, então, estender a definição da função, dando-lhe o valor que quisermos em tal ponto. No último exemplo, entretanto, podemos estender a definição de tal modo que a função se mantenha *contínua* no ponto considerado, fazendo $y = 0$, quando $x = 0$. Isto pode ser feito sempre que existirem ambos os limites à esquerda e à direita e quando forem iguais entre si. Basta, então, fazermos o valor da função igual a estes limites, de modo a torná-la contínua, no ponto considerado. Com a função $y = \sin 1/x$, tal não é possível.

3. Teoremas sobre funções contínuas.

Concluindo, enunciaremos os seguintes importantes teoremas gerais, cujas demonstrações decorrem imediatamente das observações sobre as operações com limites (pág. 41):

A soma, a diferença e o produto de duas funções contínuas são, elas próprias, funções contínuas. O quociente de duas funções contínuas é uma função contínua em todos os pontos em que o denominador não se anular.

Em particular todas as funções polinomiais e todas as funções racionais não contínuas, exceto nos pontos onde o denominador se

anula. O fato de outras funções elementares, tais como as trigonométricas, serem contínuas, decorrerá naturalmente de considerações ulteriores (págs. 69, 97).

EXEMPLOS

1. Demonstrar que

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{x^2 \operatorname{sen} \frac{1}{x}}{\operatorname{sen} x} = 0.$$

2. Provar que

$$(a) \lim_{x \rightarrow \alpha} \frac{\operatorname{sen}(x - \alpha)}{x^2 - \alpha^2} = \frac{1}{2\alpha}; \quad (b) \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{x + \cos x}{x + 1} = 1;$$

$$(c) \lim_{x \rightarrow \infty} \cos 1/x = 1.$$

3. (a) Seja $f(x)$ definida pela equação $y = 6x$. Determinar um δ , dependendo de ϵ , tão pequeno que $|f(x) - f(\xi)| < \epsilon$ sempre que $|x - \xi| < \delta$, onde (1) $\epsilon = 1/10$; (2) $\epsilon = 1/100$; (3) $\epsilon = 1/1\,000$.

Fazer o mesmo para

$$(b) f(x) = x^2 - 2x;$$

$$(c) f(x) = 3x^4 + x^2 - 7;$$

$$(d) f(x) = \sqrt{x}, \quad x \geq 0;$$

$$(e) f(x) = \sqrt{x^2}.$$

4. (a) Seja $f(x) = 6x$ no intervalo $0 \leq x \leq 10$. Calcular δ tão pequeno que $|f(x_1) - f(x_2)| < \epsilon$ sempre que $|x_1 - x_2| < \delta$, onde (1) $\epsilon = 1/100$; (2) ϵ é arbitrário, > 0 .

Fazer o mesmo para

$$(b) f(x) = x^2 - 2x, \quad -1 \leq x \leq 1;$$

$$(c) f(x) = 3x^4 + x^2 - 7, \quad 2 \leq x \leq 4;$$

$$(d) f(x) = \sqrt{x}, \quad 0 \leq x \leq 4;$$

$$(e) f(x) = \sqrt{x^2}, \quad -2 \leq x \leq 2.$$

5. Determinar, entre as funções seguintes, quais as contínuas. Estabelecer os pontos de descontinuidade para as descontínuas.

(a) $x^2 \operatorname{sen} x$.	(e) $\frac{x^3 + 3x + 7}{x^2 - 6x + 8}$.	(i) $\frac{1}{\operatorname{sen} x}$.
(b) $x \operatorname{sen}^2(x^2)$.	(f) $\frac{x^3 + 3x + 7}{x^2 - 6x + 9}$.	(j) $\cot x$.
(c) $\frac{1}{x} \operatorname{sen} x$.	(g) $\frac{x^3 + 3x + 7}{x^2 - 6x + 10}$.	(k) $\frac{1}{\cos x}$.
(d) $\frac{\operatorname{sen} x}{\sqrt{x}}$.	(h) $\operatorname{tg} x$.	(l) $x \cotg x$.
		(m) $(x - \pi) \operatorname{tg} x$.

APÊNDICE I AO CAPÍTULO I

OBSERVAÇÕES PRELIMINARES

Na matemática dos gregos encontramos uma extensa aplicação do princípio de que todos os teoremas devem ser demonstrados de forma logicamente coerente, mediante sua redução a um conjunto de axiomas, em número tão pequeno quanto possível, os quais não são provados. Este método axiomático de apresentação, que serviu como critério para o rigor da investigação, foi considerado, no início da era moderna, como modelo para outros ramos do conhecimento. Por exemplo, na filosofia, homens como Descartes e Espinosa acreditavam ter tornado suas investigações mais convincentes apresentando-as axiomáticamente ou, como eles próprios diziam, "geomêtricamente".

O mesmo, porém, não aconteceu com a matemática moderna, que começou a desenvolver-se quase ao mesmo tempo que a nova filosofia. Em matemática, o princípio da redução a axiomas é frequentemente pôsto de lado, surgindo a prova intuitiva, em cada caso isolado, como o método favorito de demonstração. Mesmo no caso de cientistas de primeira categoria encontramos operações com estes novos conceitos, baseados, principalmente, sobre a intuição de resultados corretos, nem sempre livres de associações místicas — particularmente no caso das nefastas "quantidades infinitamente pequenas" ou "infinitesimais". Fé cega na onipotência dos novos métodos conduziu o investigador por caminhos que nunca teria podido percorrer, caso estivesse sujeito às limitações impostas por um rigorismo puro. E não nos deve admirar que somente o instinto seguro de um grande mestre pudesse evitar os erros crassos, precavendo-se contra eles.

Felizmente, as correntes antagonicas que surgiram no século XVIII e atingiram pleno desenvolvimento no século XIX, não intentaram pôr à prova o desenvolvimento da matemática moderna, mas limitaram-se a estabelecer e estender os seus resultados. A necessidade, porém, de uma investigação crítica e da consolidação dos progressos feitos cresceu, gradativamente, de tal modo, que a sua realização, no século XIX, é justamente considerada como uma das maiores façanhas da matemática.

No cálculo diferencial e integral a obra crítica de Cauchy foi particularmente importante. Formulando os conceitos fundamentais de modo claro e satisfatório, Cauchy desenvolveu, em várias direções, a obra iniciada no século XVIII, relativa à apresentação da análise superior de forma inteligível, livre de dúvidas e incertezas devidas ao uso dos infinitesimais.

O mais importante que restava fazer era substituir as considerações intuitivas, nas demonstrações e discussões, por considerações de análise pura, baseadas, unicamente, sobre números ou sobre operações que podem ser efetuadas com os números — como dizemos atualmente, era preciso “aritmetizar” a análise. Na realidade, os espíritos preparados para a crítica sentem que há algo de insatisfatório no apelo à intuição em demonstrações analíticas. Não necessitamos penetrar no âmago da questão relativa à “precisão” ou “imprecisão” da intuição ou da existência da “intuição pura *a priori*” no sentido estabelecido por Kant, para reconhecer que o pensamento intuitivo comum inclui muitas imprecisões que impedem o acesso rigoroso às provas exigidas pela análise. Nos capítulos seguintes esta constatação nos aparecerá de modo cada vez mais claro. Mencionamos aqui, como exemplo, a dificuldade que existe em apreender, intuitivamente, o conceito de curva contínua. Uma curva contínua não necessita, de modo alguma, possuir uma direção definida em cada ponto. De fato, existem curvas contínuas que não possuem direção em *nenhum* ponto e curvas contínuas a que não podemos atribuir qualquer comprimento. Em face de tais resultados, mesmo o principiante sentirá a necessidade de uma análise “aritmética” ⁽¹⁾.

Todavia, não nos devemos esquecer que foi possível um século de brilhante e frutífero desenvolvimento da matemática antes que tais exigências fôssem satisfeitas. Apesar de todos os seus defeitos, a intuição continuará sendo a força propulsora mais importante da descoberta matemática, e somente ela pode construir a ponte que liga a teoria às aplicações.

Seguiremos Bolzano e Weierstrass no desenvolvimento das diretrizes de pensamento que deram como resultado as rigorosas e completas demonstrações dos teoremas que formulamos, por processos intuitivos, no primeiro capítulo.

⁽¹⁾ Conceitos matemáticos rigorosos são sempre formas altamente desenvolvidas de idéias que se originam intuitivamente. Logo, é absolutamente impossível dispor os problemas relacionados com os fundamentos básicos da matemática, recorrendo unicamente à intuição comum.

I. PRINCÍPIO DO PONTO DE ACUMULAÇÃO E SUAS APLICAÇÕES

1. Princípio do ponto de acumulação.

Na discussão rigorosa dos fundamentos da análise, a parte principal é representada pelo *princípio do ponto de acumulação* de Weierstrass. Do ponto de vista intuitivo, este princípio importa, simplesmente, na exposição de um fato comum; mas, justamente porque resume um estado de coisas que ocorre freqüentemente, ele é tão importante quanto uma pequena alteração na vida diária. O princípio se enuncia da forma seguinte:

Se um intervalo finito contém uma infinidade de números, estes possuem ao menos um ponto de acumulação isto é, há, no mínimo, um ponto ξ tal que, em cada intervalo, por menor que este seja, em torno de ξ , existe uma infinidade de números dados.

A fim de provar aritmeticamente o princípio do ponto de acumulação, admitiremos, de início, que o intervalo dado seja o de 0 até 1. Dividiremos, agora, este intervalo em 10 partes iguais, por meio de pontos 0,1, 0,2, ..., 0,9. Ao menos um destes subintervalos deve conter uma infinidade de pontos. Suponhamos que o intervalo que começa com o número 0, a_1 seja aquele (ou um daqueles se houver vários) que tem a propriedade mencionada. Subdividiremos, agora, este intervalo em dez partes iguais, empregando os pontos de subdivisão 0, a_1 1, 0, a_1 2, ..., 0, a_1 9. Novamente será verdade que, no mínimo, um desses subintervalos deve conter uma infinidade de pontos; admitamos que seja o subintervalo que começa com o número 0, a_1 a_2 . Mais uma vez o subdividiremos em dez partes — notando que uma dessas partes deve conter uma infinidade de pontos — e continuaremos o processo. Consideremos, agora, o número decimal

$$\xi = 0,a_1a_2a_3 \dots$$

É claro que este representa um ponto de acumulação para o nosso conjunto de números. Cada intervalo, por menor que seja, em cujo interior estiver situado o ponto ξ , conterá subintervalos do nosso sistema de subdivisão com um certo grau de precisão em diante, e estes subintervalos contêm uma infinidade de números do conjunto.

Se o intervalo considerado, em lugar de ser o intervalo desde 0 a 1, fôsse, digamos, o intervalo desde a até $a + h$, nada de essencial seria alterado no ra-

ciocínio acima. O ponto de acumulação é, pois, representado, simplesmente, por um número da forma

$$a + h \times 0, a_1 a_2 a_3 \dots$$

2. Limites das seqüências.

As considerações acima projetam nova luz sobre o conceito de limite das seqüências infinitas de números $a_1, a_2, a_3, \dots, a_n, \dots$. Em primeiro lugar consideremos o caso excepcional em que uma infinidade de números da seqüência são iguais entre si, e estenderemos nossa definição, aplicando, também, a denominação de "ponto de acumulação" a este ponto (ou a estes pontos). Se existir uma infinidade de números diferentes na seqüência, e admitirmos que os seus números a_n são "ilimitados", isto é, que há um número M tal que a desigualdade $|a_n| < M$ se verifique para todos os valores de n , os termos de seqüência formam um conjunto infinito de números num intervalo finito, visto estarem todos situados entre $-M$ e M . Eles devem, portanto, possuir pelo menos um ponto de acumulação (ξ). Se existir somente um ponto de acumulação, é fácil demonstrar que a seqüência é convergente e que o seu limite é ξ . Marquemos um intervalo, arbitrariamente pequeno, em torno do número ξ . Se houvesse uma infinidade de pontos da seqüência fora do intervalo, eles teriam outro limite, diferente de ξ , o que é contrário à hipótese. Portanto, somente um número finito de termos da seqüência é exterior ao intervalo e, assim, por definição, a seqüência converge para ξ . *Se, por outro lado, existirem diversos pontos de acumulação, a seqüência não converge para limite algum.* A existência do limite e a unidade do ponto de acumulação das seqüências limitadas são, pois, idéias equivalentes.

A inexistência de limite deve ser considerada antes como regra do que como exceção. Por exemplo, a seqüência com os termos $a_n = 1/n$, $a_{2n-1} = 1 - 1/n$ ($n = 1, 2, \dots$) tem dois pontos de acumulação: 0 e 1.

O conjunto dos números positivos e racionais pode ser considerado como uma seqüência de números, na qual a ordenação pela grandeza foi, de fato, completamente destruída. Chegaremos mais facilmente a um arranjo desta natureza numa seqüência se, primeiramente, escrevermos os números racionais como está indicado na página 60 e, depois, compusermos o esquema como indicam as setas, desprezando os números que já tenham sido encontrados (tais como $2/4$). O sistema de números racionais contém, evidentemente, todos os pontos racio-

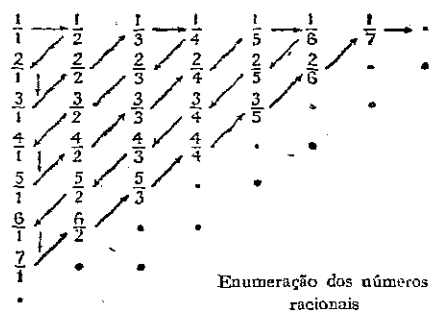
nais e irracionais, como pontos de acumulação, constituindo, assim, um exemplo simples de sequência com um número infinito de pontos de acumulação.

Por intermédio do conceito de convergência será possível estabelecermos o princípio do ponto de acumulação sob forma notável, a qual encontra ampla aplicação.

Em qualquer conjunto infinito de números, é possível escolher uma sequência infinita a_1, a_2, a_3, \dots convergente para um limite definido ξ . Para tal, basta que tomemos um ponto de acumulação ξ do conjunto numérico e um número a_1 , cuja distância de ξ seja menor do que $1/10$; em seguida, um número a_2 , cuja distância de ξ seja menor do que $1/100$, mais um terceiro número a_3 , cuja distância de ξ seja inferior a $1/1000$, e assim sucessivamente. Vemos, imediatamente, que esta sequência converge, de fato, para o limite ξ .

3. Demonstração do critério de convergência de Cauchy.

Voltemos, novamente, às sequências convergentes, isto é, às sequências limitadas que têm apenas um ponto de acumulação. O critério de convergência de Cauchy, exposto no § 6 (pág. 40), reduz-se, agora, quase que a uma banalidade. Efetivamente, admitamos que $|a_m - a_n|$ seja arbitrariamente pequeno, quando m e n forem suficientemente grandes. Os números a_n , neste caso, situam-se todos num intervalo finito e, portanto, possuem, no mínimo, um ponto de acumulação ξ . Se existisse um segundo ponto de acumulação η , a distância deste ponto a ξ seria $|\xi - \eta| = \alpha$, quantidade positiva. Dentro de uma distância arbitrariamente pequena de ξ , digamos, menor do que $\alpha/3$, existiriam infinitos a_n e, portanto, em particular, uma infinidade de números a_n para os quais $n > N$, por maior que fôsse o N escolhido. Da mesma maneira, dentro de uma distância arbitrariamente pequena do ponto η , digamos, menor do que $\alpha/3$, existirá uma infinidade de números a_n da sequência, em particular, infinitos a_m , para os quais $m > N$.



Para os valores a_n e a_m verifica-se $|a_m - a_n| > \alpha/3$, porém, esta relação é incompatível com a hipótese feita, isto é, para valores suficientemente grandes de N , a diferença $|a_m - a_n|$ é arbitrariamente pequena, desde que n e m sejam, ambos, maiores do que N . Consequentemente, não há dois pontos distintos de acumulação, o que demonstra o critério de Cauchy.

4. Existência de limites das seqüências monótonas restritas.

É igualmente fácil verificar que *uma seqüência monótona restrita, crescente ou decrescente, deve possuir limite*. De fato, suponhamos que a seqüência é monótona crescente, e seja ξ um ponto de acumulação; este ponto de acumulação existirá, certamente. Neste caso, ξ deve ser maior do que qualquer número da seqüência porque, se um termo a_l fôsse igual ou maior do que ξ , cada número a_n para o qual $n > l + 1$ satisfaria a desigualdade $a_n > a_{l+1} > a_l \geq \xi$. Desta forma, todos os números da seqüência, exceto o primeiro ($l + 1$), no máximo, estariam situados fora do intervalo de comprimento $2(a_{l+1} - \xi)$, cujo ponto médio é ξ . Isto, entretanto, contraria a hipótese estabelecida de ser ξ um ponto de acumulação. Logo, não existem termos da seqüência, e, *a fortiori*, pontos de acumulação, situados além de ξ . Se existisse um outro ponto de acumulação η , deveríamos ter $\eta < \xi$. Mas, se repetirmos o raciocínio acima com η , em lugar de ξ , encontraríamos $\xi < \eta$, o que é uma contradição. Assim, somente um ponto de acumulação pode existir, ficando, pois, provada a convergência. Raciocínio análogo aplica-se às seqüências monótonas decrescentes.

Como na pág. 41, podemos ampliar os enunciados relativos às seqüências monótonas, mediante a inclusão do caso limite em que os números sucessivos da seqüência são iguais uns aos outros. Neste caso, são mais convenientes as designações, seqüências monótonas não-decrescentes e seqüências monótonas não-crescentes, respectivamente. O teorema relativo à existência do limite continua válido para tais seqüências.

5. Ponto de acumulação superior e inferior; limites superior e inferior de conjuntos numéricos.

Na construção da página 58, que nos conduziu ao ponto de acumulação ξ , tínhamos, a cada instante, que escolher um subintervalo que contivesse uma infinidade de pontos do conjunto. Se escolhes-

semos sempre o último subintervalo que contivesse um número infinito de pontos, seríamos levados a um determinado ponto de acumulação β . Este ponto de acumulação β é denominado *ponto de acumulação superior* ou *limite superior* do conjunto de números, e é representado, abreviadamente, por $\overline{\lim}$. É o ponto de acumulação da sequência que fica à direita, sendo perfeitamente possível que um número infinito de pontos estejam acima de β , porém, escolhido um número positivo ϵ , tão pequeno quanto quisermos, *não* haverá um número infinito de pontos acima de $\beta + \epsilon$.

Se, na construção da página 58, tivéssemos escolhido sempre o primeiro dos intervalos que contivesse um número infinito de pontos da sequência, teríamos novamente chegado a um ponto de acumulação definido α . Este ponto α é chamado *ponto de acumulação inferior* ou *limite inferior* da sequência, sendo representado por $\underline{\lim}$. Pode existir uma infinidade de números do conjunto abaixo de α , porém, por menor que seja o número positivo ϵ , há somente um número finito abaixo de $\alpha - \epsilon$. A demonstração desse fato pode ser reservada ao leitor.

Tanto o limite superior β , como o inferior α , não precisam, necessariamente, pertencer ao conjunto que limitam. Por exemplo, para a sequência $a_{2n} = 1/n$, $a_{2n-1} = 2 - 1/n$, estes limites são, respectivamente, $\alpha = 0$ e $\beta = 2$, porém, os próprios números 0 e 2 não ocorrem no conjunto.

Neste exemplo, não há nenhum número da sequência acima de $\beta = 2$. Dizemos, então, que $\beta = 2$ é, também, o limite superior do conjunto, de acordo com a seguinte definição: M é denominado *limite superior mínimo*, ou, simplesmente, *limite superior* de um conjunto numérico, se (1) não houver na sequência termos superiores a M , mas (2) para cada número positivo ϵ deve existir um número do conjunto maior do que $M - \epsilon$. O limite superior mínimo pode coincidir com o limite superior, como evidencia o exemplo acima. Mas a sequência $a_n = 1 + 1/n$ ($n = 1, 2, \dots$), mostra que nem sempre isto se verifica, pois, neste caso, $M = 2$ e $\beta = 1$.

Todo o conjunto restrito de números tem limite superior mínimo. Seja B tal limite. Com efeito, ou não existem números do conjunto maiores do que β , ou existem tais números. Se não existirem, β é o limite superior mínimo, pois não há números acima dele, mas existem outros menores, arbitrariamente próximos de β . No segundo caso,

seja α um número do conjunto maior do que β . Existe apenas um número finito de termos da sequência iguais ou maiores do que α , visto que de outro modo existiria um ponto de acumulação acima de β , o que é impossível. Precisamos, pois, apenas escolher o maior destes números; ele será o limite superior do conjunto.

Em qualquer caso, porém, vemos que $M \geq \beta$, e deduzimos:

Se o limite superior do conjunto não coincidir com o valor superior, ele pertence ao conjunto, como um ponto isolado da sequência.

Propriedades correspondentes se verificam para o limite inferior m ; é sempre igual ou menor do que α e, se m e α não coincidirem, m pertence à sequência, sendo um ponto isolado da mesma.

2. TEOREMAS SOBRE AS FUNÇÕES CONTÍNUAS

1. Valores máximo e mínimo das funções contínuas.

Um conjunto infinito e delimitado de números deve possuir, pelo menos, um limite superior mínimo M e um limite inferior máximo m . Como vimos, porém, estes números M e m não precisam, necessariamente, pertencer ao conjunto ou, como dizemos, a sequência não precisa ter, obrigatoriamente, valores máximo ou mínimo.

Em vista disso, o teorema seguinte sobre funções contínuas não é, de forma alguma, tão claro quanto parece à simples intuição:

Toda a função $f(x)$, contínua num intervalo fechado $a \leq x \leq b$ admite um valor máximo ao menos uma vez, ou, como podemos dizer, possui um valor máximo e um mínimo.

A afirmativa pode ser demonstrada facilmente. Os valores admitidos pela função contínua $f(x)$ no intervalo $a \leq x \leq b$ constituem um conjunto restrito de números que, como sabemos, possui um limite superior mínimo M , visto que, de outra forma, existiria uma sequência de números $\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n, \dots$, no intervalo considerado, para a qual $f(\xi_n)$ crescería além de qualquer limite. Tal sequência teria, ao menos, um ponto de acumulação ξ no intervalo em apêço, de forma que, arbitrariamente perto de ξ , haveria sempre números ξ_n da nossa sequência, para os quais a expressão $|f(\xi) - f(\xi_n)|$ seja maior que 1 (e, na realidade, é arbitrariamente grande), isto é, a função seria descontínua no ponto ξ . Assim, existe ao menos um limite superior M e, ou há um ponto ξ tal que $f(\xi) = M$, o que provaria o enunciado,

ou existe uma sequência de números $x_1, x_2, \dots, x_n, \dots$ no intervalo, para o qual

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n) = M.$$

De acôrdo com o princípio do ponto de acumulação formulado na página 60, podemos escolher uma subsequência de números x_n que tenda para o limite ξ . Chamemos tal subsequência $\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n, \dots$, de modo que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \xi_n = \xi.$$

É, então, certo que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f(\xi_n) = M.$$

Por outro lado, a função é contínua no intervalo, por hipótese, e particularmente em ξ , de tal modo que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f(\xi_n) = f(\xi).$$

Logo, $f(\xi) = M$. O valor M é, pois, admitido pela função no ponto definido ξ , no interior ou sobre o contorno do intervalo, como foi enunciado. Discussão, em tudo semelhante, é aplicável ao valor mínimo.

O teorema relativo aos valores máximo e mínimo das funções contínuas não é, em geral, verdadeiro, exceto quando se estabelece, expressamente, que o intervalo é fechado, isto é, a menos que se faça a hipótese de que a continuidade inclui, também, os pontos extremos. Por exemplo, a função $y=1/x$ é contínua no intervalo aberto $0 < x < \infty$. Ela não admite valor máximo, mas tem valores arbitrariamente grandes nas proximidades de $x=0$. Da mesma forma, a função não admite valor mínimo, mas torna-se arbitrariamente pequena para valores suficientemente grandes de x , sem jamais atingir 0.

2. Continuidade uniforme.

Como já vimos (pág. 54) e veremos posteriormente, a continuidade da função $f(x)$ no intervalo fechado $a \leq x \leq b$ deixa margem para inúmeras possibilidades, as quais, entretanto, não aparecem intuitivamente. Por tal razão, apresentaremos demonstrações logicamente rigorosas de certas consequências da idéia de continuidade, que, partindo de um ponto de vista simples, apresentam-se inteiramente claras. A

definição de continuidade estabelece, simplesmente, que, partindo da relação $\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = \xi$, obtém-se $\lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n) = f(\xi)$. Podemos ainda exprimir este fato da maneira seguinte: para cada ponto ξ corresponderá, a cada $\epsilon > 0$, um número $\delta > 0$ tal que $|f(x) - f(\xi)| < \epsilon$ sempre que $|x - \xi| < \delta$, desde que todos os números x considerados estejam incluídos no intervalo $a \leq x \leq b$.

Por exemplo, no caso da função $y = cx$ (onde $c \neq 0$), um número δ de tal espécie é dado pela relação $\delta = \epsilon/|c|$. Para a função $y = x^2$, podemos determinar tal número, admitindo que $a = 0$ e $b = 1$ e indagando quão perto de ξ deve ficar o número x a fim de que a expressão $|x^2 - \xi^2|$ possa ser menor do que ϵ . Para este fim, escrevemos $|x^2 - \xi^2| = |x - \xi||x + \xi| \leq |x - \xi|(1 + \xi)$. Se, portanto, escolhermos $\delta \leq \epsilon/(1 + \xi)$, podemos ter certeza de que $|x^2 - \xi^2| < \epsilon$. Vemos, neste exemplo, que o número δ encontrado desta maneira depende não somente de ϵ , mas, também, do ponto do intervalo no qual se investiga a continuidade da função. Mas, se desistirmos de fixar a melhor escolha possível de δ para cada ξ , podemos eliminar a dependência de δ em relação a ξ . Para tanto basta substituir ξ por 1, à direita, obtendo, então, a expressão $\epsilon/2$ para δ , que é menor do que o valor anteriormente determinado, mas que serve igualmente bem para todos os pontos ξ .

Surge, agora, a pergunta se algo semelhante não sucede a todas as funções contínuas num intervalo fechado. Isto é, indagamos se é ou não possível determinar, para cada ϵ , um $\delta = \delta(\epsilon)$ dependente somente de ϵ e não de ξ , de tal modo que a desigualdade

$$|f(x) - f(\xi)| < \epsilon$$

se verifique desde que $|x - \xi| < \delta$, para todos os valores de ξ ao mesmo tempo (ou, melhor, uniformemente em relação a ξ). Na realidade, isto é possível como consequência da definição geral de continuidade, sem qualquer hipótese adicional. Este fato, que despertou atenção, pela primeira vez, em fins do século XIX, é denominado *teorema da continuidade uniforme das funções contínuas*.

Demonstraremos o teorema indiretamente. Isto é, mostraremos que a existência de uma função contínua, mas não uniforme, num intervalo fechado $a \leq x \leq b$ nos leva a uma contradição. Continuidade uniforme significa que, se desejarmos tomar a diferença $|f(u) - f(v)|$ menor do que um número positivo arbitrariamente escolhido ϵ , sendo u e v tomados no intervalo fechado $a \leq x \leq b$, precisaremos apenas escolher u e v bastante próximos um do outro, isto é, separados por uma distância menor do que $\delta = \delta(\epsilon)$. O lugar do intervalo onde fôr

escolhido o par de valores u e v , não tem importância. Se $f(x)$ não fosse uniformemente contínua, existiria um número positivo (talvez muito pequeno), α com a seguinte propriedade: a cada número δ_n de uma sequência arbitrária $\delta_1, \delta_2, \dots$ de números positivos, que tender para zero, corresponderá um par de valores u_n, v_n , do intervalo, para o qual $|u_n - v_n| < \delta_n$ e $|f(u_n) - f(v_n)| > \alpha$. De acordo com o princípio, os números u_n devem ter um ponto de acumulação ξ ; o mesmo acontecendo com os números v_n . Se marcarmos um intervalo arbitrariamente pequeno $|x - \xi| < \delta$ em torno destes pontos ξ , haverá uma infinidade de pares de números u_n, v_n , contidos neste intervalo. Isto, porém, contraria a hipótese admitida da continuidade de $f(x)$ no ponto ξ porque requer, de acordo com o critério de convergência de Cauchy, que

$$|f(x_1) - f(x_2)| < \alpha,$$

para pontos x_1 e x_2 suficientemente próximos de ξ . A uniformidade da continuidade está, portanto, demonstrada.

Nesta demonstração frisamos, especialmente, que o intervalo considerado é fechado ⁽¹⁾. E, na realidade, o teorema da uniformidade da continuidade não se verifica para intervalos abertos.

Por exemplo, a função $1/x$ é contínua no intervalo semi-aberto, $0 < x \leq 1$, mas não é uniformemente contínua, porque, por menor que seja o comprimento escolhido δ (< 1) de um intervalo, a função assumirá valores que diferem por um número fixo qualquer, digamos 1, no intervalo, se este for tomado bastante próximo da origem, por exemplo, $\delta/2 \leq x \leq 3\delta/2$. A não uniformidade da continuidade é, efetivamente, devida ao fato de que, no intervalo fechado $0 \leq x \leq 1$, a função é descontínua na origem. Se tivéssemos considerado $y = x^2$ em todo o intervalo (aberto) $-\infty < x < \infty$, em lugar de num intervalo fechado, não haveria continuidade uniforme.

3. Teorema do valor intermediário.

Outro teorema constantemente empregado na Análise é o seguinte:

Uma função $f(x)$, contínua num intervalo fechado $a \leq x \leq b$, negativa para $x = a$ e positiva para $x = b$ (ou vice-versa), admite o valor 0, ao menos uma vez, no intervalo.

Geomêtricamente este teorema é trivial, pois estabelece, apenas, que uma curva que começa abaixo do eixo dos x e termina acima dele,

⁽¹⁾ De outro modo, o ponto de acumulação ξ não teria necessidade de pertencer ao intervalo.

deve cortá-lo em alguma parte, entre os dois pontos. Analiticamente, a demonstração do teorema é muito simples. No intervalo considerado há uma infinidade de pontos para os quais $f(x) < 0$. Levando-se em conta a continuidade da função, isto é verdade para todo o intervalo que começa em a . O conjunto destes pontos x para os quais $f(x) < 0$, tem um limite superior mínimo ξ , que é maior do que a . Como, porém, nas vizinhanças de ξ há pontos x para os quais $f(x) < 0$, devemos ter $f(\xi) < 0$ (em particular para $\xi \neq b$). É impossível, entretanto, que $f(\xi) < 0$, pois, neste caso, $f(x)$ seria negativa em vizinhança suficientemente próxima de ξ , que incluísse valores de x maiores do que ξ , em contradição com a hipótese feita de que ξ é o limite superior dos valores de x , para os quais $f(x) < 0$. Desta maneira, $f(\xi) = 0$, ficando provada nossa asserção.

O teorema permite a seguinte generalização:

Se admitirmos que $f(a) = \alpha$ e $f(b) = \beta$, e se μ for um valor qualquer entre α e β , a função contínua $f(x)$ assume o valor μ , ao menos uma vez no intervalo. A função contínua

$$\phi(x) = f(x) - \mu$$

terá sinais diferentes nos dois extremos do intervalo, e admitirá, portanto, o valor 0 em alguma parte do mesmo.

4. Funções inversas das funções contínuas monótonas.

Se a função contínua $y = f(x)$ for monótona no intervalo $a \leq x \leq b$, admitirá cada valor μ , entre $f(a)$ e $f(b)$, uma vez, e somente uma. Logo, se y percorrer o intervalo fechado entre os valores $\alpha = f(a)$ e $\beta = f(b)$, a cada valor de y corresponderá somente um valor de x . Podemos, pois, imaginar x como função unívoca de y neste intervalo, isto é, a função $y = f(x)$ tem função inversa única. Afirmamos que tal função $x = \phi(y)$ é, também, uma função contínua e monótona de y , à medida que y varia no intervalo compreendido entre α e β .

O caráter monótono da função inversa $x = \phi(y)$ é óbvio. A fim de demonstrar sua continuidade, observaremos que, partindo da função $f(x)$, cujo caráter monótono é conhecido, segue-se que

$$|f(x_2) - f(x_1)| = |y_2 - y_1| > 0.$$

desde que x_1 e x_2 sejam números distintos do intervalo. Se h for um número positivo menor do que $b - a$, a função

$$|f(x+h) - f(x)|$$

será contínua no intervalo fechado $a \leq x \leq b-h$. No ponto ξ ela atinge, portanto, o valor mínimo $|f(\xi+h) - f(\xi)| = \alpha(h)$, que, de acordo com as observações precedentes, não é nulo ⁽¹⁾. Partindo destas premissas, concluímos que se x_1 e x_2 forem dois pontos do intervalo para os quais $|x_1 - x_2| \geq h$, verificar-se-á $|f(x_1) - f(x_2)| \geq \alpha(h)$. Isto implica, porém, na continuidade da função inversa. Se $|y_1 - y_2|$ cair embaixo do número positivo $\alpha(h)$, devemos ter $|x_1 - x_2| < h$ e, portanto, se for dado um número positivo ϵ , necessitaremos apenas escolher δ igual a $\alpha(\epsilon)$, a fim de assegurar que $|\phi(y_1) - \phi(y_2)| < \epsilon$ se verifique para todos os valores de y para os quais $|y_1 - y_2| < \delta$.

Ficou estabelecido, assim, o teorema seguinte: *Se a função $y = f(x)$ for contínua e monótona no intervalo $a \leq x \leq b$, e $f(a) = \alpha$, $f(b) = \beta$, haverá uma função unívoca inversa $x = \phi(y)$, $\alpha \leq y \leq \beta$, que, por sua vez, será também contínua e monótona.*

5. Outros teoremas sobre funções contínuas.

Deixamos ao leitor a demonstração do seguinte: uma função contínua de uma função contínua é, ela própria, uma função contínua. Isto é, se $\phi(x)$ for uma função contínua no intervalo $a \leq x \leq b$ e seus valores estiverem contidos no intervalo $\alpha \leq \phi \leq \beta$, e se, além disso, $f(\phi)$ for uma função contínua de ϕ neste último intervalo, então $f(\phi(x))$ representará uma função contínua de x para $a \leq x \leq b$. (Teorema da continuidade das funções contínuas.)

Já foi mencionado na pág. 54 que a soma, diferença e produto das funções contínuas são outras tantas funções contínuas, e que o quociente de tais funções será função contínua sempre que o denominador for diferente de zero.

3. OBSERVAÇÕES SOBRE AS FUNÇÕES ELEMENTARES

No Cap. I admitimos, tacitamente, que as funções elementares são contínuas. A demonstração é muito simples. Em primeiro lugar, a função $f(x) = x$ é contínua, logo $x^2 = x \cdot x$ é contínua, pois é o produto de duas funções contínuas, o mesmo acontecendo com qualquer

⁽¹⁾ Tendo-se em vista a continuidade de $f(x)$, o próprio $\alpha(h)$ tende para 0, juntamente com h .

potência de x . Assim, qualquer polinômio é uma função contínua, visto representar a soma de funções contínuas. Toda a função racional fracionária é, igualmente, uma função contínua, como quociente de funções contínuas, em todo o intervalo em que o denominador não for nulo.

A função x^n é contínua e monótona, logo, a raiz n sendo a função inversa da potência n , é contínua. Pelo teorema da continuidade das funções de funções contínuas, a raiz n de uma função racional é contínua (exceto nos casos em que o denominador é nulo).

A continuidade das funções trigonométricas, com as quais o leitor deve estar familiarizado desde a matemática elementar, poderia ser facilmente demonstrada empregando-se os conceitos desenvolvidos acima. Não apresentamos, porém, esta discussão aqui, visto ela decorrer naturalmente da derivabilidade, como teremos oportunidade de verificar no cap. II, § 3 (pág. 97).

Faremos, simplesmente, algumas observações sobre a definição e continuidade da função exponencial a^x , da função-potência geral x^a e da função logarítmica. Suporemos, como no § 3, pág. 25-26, que a é um número positivo, digamos maior do que 1, e se $r = p/q$ for um número racional positivo (p e q sendo inteiros), $a^r = a^{p/q}$ significará o número positivo cuja potência q é a^p . Se α representar um número irracional qualquer e $r_1, r_2, \dots, r_m, \dots$ uma sequência de números racionais que se aproximam de α , podemos afirmar que $\lim_{m \rightarrow \infty} a^{r_m}$ existe; chamaremos então este limite de a^α .

Para provar a asserção pelo critério de Cauchy, basta mostrar que $|a^{r_n} - a^{r_m}|$ é arbitrariamente pequeno, desde que n e m sejam suficientemente grandes. Suponhamos, por exemplo, que $r_n > r_m$, isto é, que $r_n - r_m = \delta$, onde $\delta > 0$. Teremos

$$a^{r_n} - a^{r_m} = a^{r_m}(a^\delta - 1).$$

Desde que a^{r_m} é limitado, precisamos apenas provar que

$$|a^\delta - 1| = a^\delta - 1$$

é arbitrariamente pequeno, quando os valores de n e m forem suficientemente grandes. Mas δ é um número racional, e, certamente, podemos torná-lo tão pequeno quanto quisermos, desde que os valores de n e m sejam suficientemente grandes. Logo, se l for um inteiro

positivo, arbitrariamente grande, $\delta < 1/l$ se n e m forem suficientemente grandes. As relações $\delta < 1/l$ e $a > 1$ dão ⁽¹⁾

$$1 < a^\delta < a^{1/l},$$

e, desde que $a^{1/l}$ tende para 1 à medida que l cresce (pág. 31), nossa afirmação decorre imediatamente.

O leitor poderá demonstrar, seguindo o mesmo raciocínio, que a função a^x , estendida aos valores irracionais, é, também, contínua e, mais ainda, que é uma função monótona. Para os valores negativos de x esta função será naturalmente definida pela equação

$$a^x = \frac{1}{a^{-x}}.$$

À medida que x varia desde $-\infty$ até $+\infty$, a^x assume todos os valores compreendidos entre 0 e $+\infty$. Conseqüentemente, a equação possui função inversa, contínua e monótona, a qual é denominada *logaritmo de base a*. Da mesma forma poderíamos provar que a potência geral x^a é uma função contínua de x , sendo a qualquer número dado, racional ou irracional, e x variando no intervalo $0 < x < \infty$; se $a \neq 0$, x^a também é uma função monótona.

A discussão “elementar” das funções exponencial, logarítmica, e potência de x aqui delineada será substituída, oportunamente, por outra que é, em princípio, muito mais simples (cap. III, § 6, pág. 167).

EXEMPLOS

1. Determinar os valores máximo e mínimo e os limites superior e inferior das seguintes seqüências, dizendo quais dêles pertencem ao conjunto:

$$(a) \frac{6^n}{n!}, n = 1, 2, \dots$$

$$(b) 0, \frac{(-1)^n}{n!}, n = 1, 2, \dots$$

$$(c) \frac{(-1)^n}{n} + \frac{n}{2n+1}, n = 1, 2, \dots \quad (d) 1 + \frac{(-1)^n}{n} + \frac{(-1)^n n}{2n+1}, n = 1, 2, \dots$$

$$(e) \frac{1}{m^2} + \frac{1}{n^2}, m, n = 1, 2, \dots$$

(1) Porque, quando $a > 1$, a potência $a^{m/n}$ é maior do que 1 se m/n for positivo. Isto é claro, visto que, se $a^{m/n}$ fosse menor que 1, $a^m = (a^{m/n})^n$ representaria o produto de n fatores, todos menores que 1, tendo portanto, valor inferior a 1. Contrariamente porém, a^m é o produto de m fatores, todos maiores que 1, sendo, assim, maior que 1.

2.* Provar que se $f(x)$ é contínua para $a \leq x \leq b$, para cada $\epsilon > 0$ existe uma função poligonal $\varphi(x)$ (isto é, uma função contínua cujo gráfico consiste em um número finito de segmentos retilíneos, que se encontram nos vértices) tal que $|f(x) - \varphi(x)| < \epsilon$ para qualquer valor de x , contido no intervalo ⁽¹⁾.

3. Mostrar que qualquer função poligonal $\varphi(x)$ pode ser representada pela soma $\varphi(x) = a + bx + \sum c_i |x - x_i|$, onde x_i são as abscissas dos vértices.

Determinar uma fórmula desse tipo para a função $f(x)$ definida pelas equações:

$$f(x) = 2x - 1 \quad (0 \leq x \leq 2).$$

$$f(x) = 5 - x \quad (2 \leq x \leq 3).$$

$$f(x) = x - 1 \quad (3 \leq x \leq 5).$$

$$f(x) = 4 \quad (5 \leq x \leq 7).$$

4. Determinar um $\delta(\epsilon)$, tal que $|f(x_1) - f(x_2)| < \epsilon$ desde que $|x_1 - x_2| < \delta(\epsilon)$, para as funções seguintes, empregando as deduções do § 1, N.º 2, pág. 65:

$$(a) f(x) = 2x^3, -1 \leq x \leq 1.$$

$$(b) f(x) = x^a, -a \leq x \leq a.$$

$$*(c) f(x) = \sqrt[3]{1 - x^2}, -1 \leq x \leq 1.$$

5.* A função $y = \sin 1/x$ não tem descontinuidade no intervalo $0 < x < 1$. Provar que ela *não* é uniformemente contínua neste intervalo aberto.

6. Uma função $f(x)$ é definida por todos os valores de x da seguinte maneira:

$$f(x) = 0 \text{ para todos os valores irracionais de } x;$$

$$f(x) = 1/q \text{ para } x \text{ racional e igual a } p/q,$$

sendo p/q uma fração irredutível (assim, para $x = 16/29$, $f(x) = 1/29$).

Demonstrar que $f(x)$ é contínua para todos os valores irracionais de x e descontinua para todos os valores racionais de x .

APÊNDICE II AO CAPÍTULO I

1. COORDENADAS POLARES

No capítulo I estabelecemos o conceito de função e representamo-la, geomêtricamente, por meio de curvas. Entretanto, convém recordar que a geometria analítica segue processo inverso, iniciando

⁽¹⁾ Ver também pág. 16.

com a curva definida por alguma propriedade geométrica e representando-a por uma função, por exemplo, por uma função que exprima a dependência de uma das coordenadas de um ponto da curva em relação à outra. Este ponto de vista nos leva naturalmente a considerar, além das coordenadas retangulares, às quais nos restringimos no capítulo I, outros sistemas de coordenadas que sejam mais adequados para representar as curvas dadas geometricamente. O exemplo mais importante é o das *coordenadas polares* r, θ , que se relacionam com as coordenadas retangulares x, y de um ponto P pelas equações

$$x = r \cos \theta, \quad y = r \sin \theta, \quad r^2 = x^2 + y^2, \quad \operatorname{tg} \theta = \frac{y}{x},$$

e cuja interpretação geométrica é explicada na figura 25.

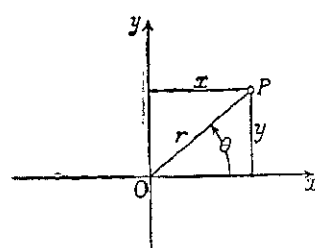


Fig. 25.—Coordenadas polares

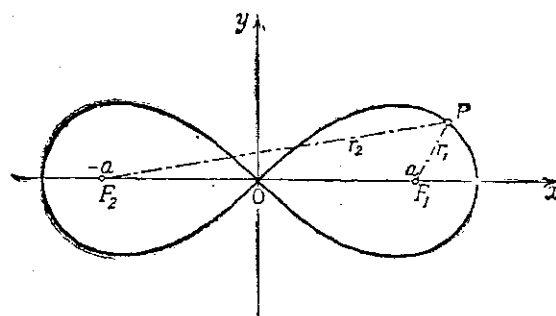


Fig. 26.—Lemniscata

Consideremos, por exemplo, a *lemniscata*. Esta curva é definida, geometricamente, como o lugar de todos os pontos P para os quais o produto das distâncias r_1 e r_2 a dois pontos fixos F_1 e F_2 , de coordenadas retangulares $x = a, y = 0$ e $x = -a, y = 0$, respectivamente, tem o valor constante a^2 (fig. 26). Como

$$r_1^2 = (x - a)^2 + y^2, \quad r_2^2 = (x + a)^2 + y^2,$$

um cálculo simples proporciona a equação da lemniscata sob a forma

$$(x^2 + y^2)^2 - 2a^2(x^2 - y^2) = 0.$$

Se, agora, introduzirmos as coordenadas polares, obtemos

$$r^4 - 2a^2r^2(\cos^2 \theta - \sin^2 \theta) = 0;$$

e, se dividirmos tudo por r^2 e usarmos uma fórmula trigonométrica simples, virá

$$r^2 = 2a^2 \cos 2\theta.$$

Vemos, assim, que a equação da lemniscata é mais simples em coordenadas polares do que em retangulares.

2. OBSERVAÇÕES SOBRE OS NÚMEROS COMPLEXOS

As considerações que faremos a seguir serão baseadas, principalmente, sobre a classe dos números reais. Não obstante, tendo em conta as discussões dos capítulos VIII, IX e XI, lembraremos ao leitor que os problemas algébricos conduziram a uma extensão ainda mais ampla do conceito de número, exigindo a introdução dos *números complexos*. A passagem dos números naturais para a classe de todos os números reais surgiu do desejo de eliminar fenômenos excepcionais e tornar certas operações, como a subtração, a divisão e a correspondência entre pontos e números, sempre possível. Da mesma forma fomos compelidos, pela exigência de que toda a equação do segundo grau e, na realidade, toda equação algébrica, tenha solução, a introduzir os números complexos. Se, por exemplo, quisermos que a equação

$$x^2 + 1 = 0$$

tenha raízes, seremos obrigados a introduzir os novos símbolos i e $-i$ como raízes desta equação. (Como é demonstrado na álgebra, este fato é suficiente para assegurar que toda equação algébrica tem uma solução.)⁽¹⁾

Se a e b forem dois números reais ordinários, o *número complexo* $c = a + ib$ designa um par de números (a, b) , cujos cálculos são efetuados de acordo com a seguinte regra geral: somam-se, multiplicam-se e dividem-se números complexos (entre os quais estão incluídos os números reais como casos especiais, em que $b = 0$), considerando o símbolo i como quantidade indeterminada, simplificando todas as expressões com o emprêgo da equação $i^2 = -1$ para eliminar as potências de i superiores à primeira, e obtendo-se uma expressão final da forma $a + ib$.

Admitimos que o leitor possui certo grau de familiaridade com os números complexos. Todavia, salientaremos uma relação particular-

⁽¹⁾ O teorema fundamental da álgebra afirma que toda equação algébrica possui raízes reais ou complexas.

mente importante que desenvolveremos juntamente com a representação geométrica ou trigonométrica dos números complexos. Se $c = x + iy$ for um número de tal espécie, representá-lo-emos, em um sistema de coordenadas retangulares, pelo ponto P , cujas coordenadas são x e y . Introduzimos, então, as coordenadas polares, r e θ , por meio das equações $x = r \cos \theta$ e $y = r \sin \theta$ (pág. 72), em lugar das retangulares, x e y . Então, $r = \sqrt{x^2 + y^2}$ é a distância do ponto P à origem, e θ o ângulo formado pelo segmento positivo do eixo dos x e o segmento OP . O número complexo c será, então, representado sob a forma

$$c = r(\cos \theta + i \sin \theta).$$

O ângulo θ é o *argumento* do número complexo c , a quantidade r é o seu *valor absoluto* ou *módulo*, que ainda pode ser representado por $|c|$. Ao número complexo "conjugado" $\bar{c} = x - iy$ corresponde, naturalmente, o mesmo valor absoluto, porém (exceto no caso de valores reais e negativos de c), o ângulo $-\theta$. Assim

$$r^2 = |c|^2 = c\bar{c} = x^2 + y^2.$$

Empregando-se esta representação trigonométrica, a multiplicação dos complexos assume forma particularmente simples. Então,

$$\begin{aligned} c.c' &= r(\cos \theta + i \sin \theta) \cdot r'(\cos \theta' + i \sin \theta') \\ &= rr'(\cos \theta \cos \theta' - \sin \theta \sin \theta' \\ &\quad + i(\cos \theta \sin \theta' + \sin \theta \cos \theta')). \end{aligned}$$

Se recordarmos os teoremas da adição das funções trigonométricas, virá

$$c.c' = rr'[\cos(\theta + \theta') + i \sin(\theta + \theta')].$$

Portanto, para se multiplicarem números complexos, multiplicam-se os seus valores absolutos e somam-se seus argumentos. A fórmula notável

$$(\cos \theta + i \sin \theta)(\cos \theta' + i \sin \theta') = (\cos(\theta + \theta') + i \sin(\theta + \theta'))$$

é usualmente denominada *teorema de De Moivre*. Ela nos leva, imediatamente, à relação

$$(\cos \theta + i \sin \theta)^n = \cos n\theta + i \sin n\theta,$$

que permite a resolução da equação $x^n = 1$ para n inteiro e positivo cujas raízes (denominadas raízes da unidade) são

$$\epsilon_1 = \epsilon = \cos \frac{2\pi}{n} + i \sin \frac{2\pi}{n}, \epsilon_2 = \epsilon^2 = \cos \frac{4\pi}{n} + i \sin \frac{4\pi}{n}, \dots,$$

$$\epsilon_{n-1} = \epsilon^{n-1} = \cos \frac{(n-1)\pi}{n} + i \sin \frac{(n-1)\pi}{n}, \epsilon_n = \epsilon^n = 1.$$

Além disso, se imaginarmos a expressão do primeiro membro da equação $(\cos \theta + i \sin \theta)^n = \cos n\theta + i \sin n\theta$ desenvolvido segundo o teorema do binômio, basta separar os termos reais dos imaginários para obtermos expressões para $\cos n\theta$ e $\sin n\theta$ em função de potências e de produtos de potências de $\sin \theta$ e $\cos \theta$.

EXEMPLOS

1. Construir os gráficos das seguintes funções:

$$r = \sin \varphi.$$

$$r = \varphi.$$

$$r = \sin 6\varphi.$$

$$r = \cos 5\varphi.$$

$$r = \frac{1}{\cos(\varphi - \alpha)}, \alpha \text{ constante.}$$

2. Determinar a equação polar:

(a) do círculo de raio a , com o centro na origem;

(b) do círculo de raio a , com o centro (a, φ_0) ;

(c) da linha reta (caso geral).

3. Exprimir $\cos 2\theta$ e $\sin 2\theta$ em função de $\sin \theta$ e $\cos \theta$, aplicando o teorema de De Moivre. Operar análogamente para $\cos 3\theta$, $\sin 3\theta$, $\cos 5\theta$, $\sin 5\theta$.

Demonstrar que $\cos n\theta$ é um polinômio em $\cos \theta$, e também que, se n for ímpar, $\sin n\theta$ é um polinômio em $\sin \theta$.

4. Efetuar as seguintes operações, determinando o módulo e o argumento das quantidades dadas e das próprias respostas.

$$(a) -3.2i.$$

$$(b) (4 + 4i)(\sqrt{4} - \sqrt{4}\sqrt{3}i).$$

$$(c) (1 + i)(1 - i).$$

$$(d) (\sqrt{3} - i)^2.$$

$$(e) 1^{1/2}.$$

$$(f) i^{1/2}.$$

$$(g) (1 + i)^{1/2}.$$

$$(h) (3 - 3i)^{2/3}.$$

$$(i) 1^{1/2}.$$

$$(l) (16i)^{1/4}.$$

5.* Demonstrar que, se $\epsilon = \cos \frac{2\pi}{n} + i \sin \frac{2\pi}{n}$, onde n é inteiro e maior do que 1

$$\epsilon^{\nu} + \epsilon^{2\nu} + \epsilon^{3\nu} + \dots + \epsilon^{n\nu} = \begin{cases} 0 & \text{se } n \text{ não for fator de } \nu, \\ n & \text{se } n \text{ for fator de } \nu. \end{cases}$$

CAPÍTULO II

IDÉIAS FUNDAMENTAIS SOBRE O CÁLCULO INTEGRAL E DIFERENCIAL

A análise matemática emprega, entre outros, dois processos de limite que desempenham papel de importância, não só porque são constantemente utilizados em muitas relações diferentes, mas, principalmente, devido à interdependência que existe entre eles. Desde os tempos clássicos são conhecidos exemplos isolados do emprego destes dois métodos, *derivação* e *integração*. O começo, porém, do cálculo diferencial e integral, estudado de maneira metódica, foi possível somente depois que o reconhecimento da natureza complementar destes processos permitiu considerável desenvolvimento e o estabelecimento de um novo método matemático, devidamente sistematizado. Dois grandes gênios do século XVII, Newton e Leibnitz, iniciaram este desenvolvimento, fazendo suas descobertas independentemente um do outro. Conquanto Newton, nas suas investigações, possa ter enunciado seus conceitos de forma mais clara, a notação e os métodos de cálculo de Leibnitz foram desenvolvidos de modo mais perfeito constituindo, ainda hoje, elementos indispensáveis na teoria.

1. INTEGRAL DEFINIDA

Encontramos, primeiramente, a integral no problema da medição da área de uma região plana, limitada por linhas curvas. Considerações mais elevadas permitem separarmos a noção de integral da idéia intuitiva de área e exprimi-la, analiticamente, em termos numéricos. Tal definição analítica da integral é, como veremos, dotada de grande significação, não somente porque permite esclarecer completamente nossos conceitos, mas, também, porque suas aplicações vão muito além do simples cálculo das áreas.

Iniciamos considerando a questão intuitivamente.

I. A integral como área.

Suponhamos que nos fôsse dada uma função $f(x)$, contínua e positiva num intervalo, e que a e b ($a < b$) sejam dois valores desse intervalo. Imaginaremos a função representada por uma curva e consideraremos a área da região limitada em cima pela curva, nos lados pelas retas $x = a$ e $x = b$, e, embaixo, pela porção do eixo dos x compreendida entre os pontos a e b (fig. 1).

Estabelecemos expressamente como hipótese que há um sentido definido em nos referirmos à área desta região, o que decorre da intui-

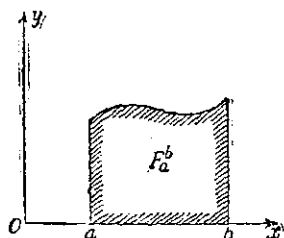


Fig. 1

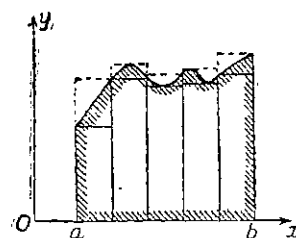


Fig. 2.—Somos superior e inferior

ção. Designaremos esta área, F_a^b , a *integral definida da função $f(x)$ entre os limites a e b* . Quando procuramos atribuir um valor numérico a esta área, verificamos que, em geral, somos incapazes de medir áreas limitadas por curvas. Podemos medir polígonos de lados retos, dividindo-os em retângulos e triângulos. Mas esta subdivisão, no caso da área considerada, é usualmente impossível. Contudo, para concebermos a área como o valor limite de uma soma de áreas retangulares há apenas um pequeno passo a dar, da seguinte maneira. Dividiremos o eixo dos x , compreendido entre a e b , em n partes iguais e em cada ponto da divisão elevaremos uma ordenada até à curva; a área fica, assim, dividida em n faixas. Não podemos, porém, calcular a área das diversas faixas, assim como não podíamos calcular a área da superfície inicial. Se, porém, como está indicado na figura 2, determinarmos, primeiro, o menor e o maior valor da função $f(x)$ em cada intervalo e, depois, substituírmos a faixa correspondente: (1) por um retângulo cuja altura seja igual ao menor valor da função; (2) por um retângulo cuja altura seja igual ao maior valor da mesma função, obteremos duas figuras em forma de escada. (Na figura 2 a primeira

está desenhada com linhas cheias, enquanto a segunda é indicada por meio de linhas pontilhadas.) A primeira figura, i. é., a limitada pelos degraus inferiores, tem uma área que, no máximo, será igual à área F_a^b que estamos tentando determinar. A segunda tem uma área, no mínimo, tão grande quanto F_a^b . Se designarmos a soma das áreas do primeiro conjunto de retângulos por \underline{F}_n (soma inferior), e a soma das áreas do segundo conjunto por \overline{F}_n (soma superior), teremos a relação

$$\underline{F}_n \leq F_a^b \leq \overline{F}_n.$$

Se fizermos as subdivisões cada vez menores, i. é., se n crescer sem limite, a intuição diz-nos que as quantidades \underline{F}_n e \overline{F}_n aproximar-se-ão cada vez mais, tendendo para o mesmo limite F_a^b . Podemos, portanto, considerar a integral como o valor limite

$$F_a^b = \lim_{n \rightarrow \infty} \underline{F}_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \overline{F}_n.$$

A intuição também nos mostra a possibilidade de uma generalização imediata. Não será preciso que os n intervalos tenham todos o mesmo comprimento. Eles podem, ao contrário, apresentar extensões diferentes desde que, à medida que n cresça, o comprimento do maior intervalo tenda para zero.

2. Definição analítica de integral.

No capítulo anterior consideramos a integral definida como um número correspondente a uma área e, portanto, de certa extensão previamente conhecida, e subsequentemente o representamos como um valor limite. Vamos agora inverter o processo. Não adotaremos a possibilidade, indicada pela intuição, de atribuir uma área à região sob uma curva contínua, nem sequer verificaremos se isso é viável. Partiremos, ao contrário, de somas formadas analiticamente, semelhantes às somas superiores e inferiores, já definidas, e provaremos que tais somas tendem para um limite determinado. Adotaremos este valor limite como *definição* da integral e da área. Somos levados, naturalmente, a adotar os símbolos clássicos que são usados no cálculo integral desde o tempo de Leibnitz.

Seja $f(x)$ uma função positiva e contínua no intervalo $a \leq x \leq b$ (de extensão $b - a$). Imaginaremos o intervalo dividido por $(n - 1)$

pontos x_1, x_2, \dots, x_{n-1} , em n partes iguais ou desiguais, e faremos $x_0 = a$, $x_n = b$. Em cada intervalo escolheremos um ponto arbitrário, ξ_1 no primeiro, ξ_2 no segundo. . . , ξ_n no último, ponto este que pode estar situado no interior ou mesmo num extremo do intervalo. Em vez da função contínua $f(x)$, consideremos, agora, as funções descontínuas (*step-functions*) $f(\xi_1)$ na primeira divisão, $f(\xi_2)$ na segunda, . . . , $f(\xi_n)$ na última, as quais adquirem valores constantes em cada intervalo. Como mostra a figura 3, o gráfico destas funções descontínuas define

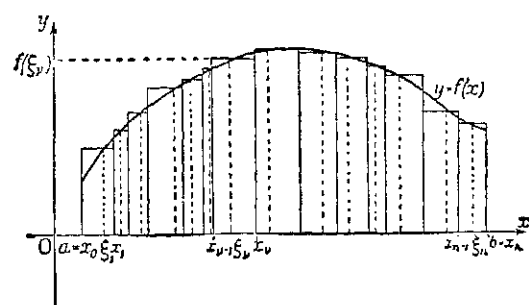


Fig. 3.—Ilustração da definição analítica de integral

uma série de retângulos cuja soma das áreas é dada pela expressão

$$F_n = (x_1 - x_0)f(\xi_1) + (x_2 - x_1)f(\xi_2) + \dots + (x_n - x_{n-1})f(\xi_n).$$

Esta expressão é usualmente abreviada pelo emprego do sinal somatório ou de somação Σ :

$$F_n = \sum_{p=1}^n (x_p - x_{p-1})f(\xi_p);$$

a introdução do símbolo

$$\Delta x_p = x_p - x_{p-1}$$

simplifica ainda mais a expressão:

$$F_n = \sum_{p=1}^n f(\xi_p) \Delta x_p.$$

(O símbolo Δ não é um fator, indicando uma "diferença". O símbolo total Δx_p , inseparável, significa, por definição, o comprimento do in-

tervalo). Podemos, agora, enunciar a nossa afirmação básica, da seguinte maneira:

Se o número de pontos de divisão crescer sem limite e se, ao mesmo tempo, o comprimento do maior intervalo tender para zero, a soma anterior tende para um limite. Este limite é independente da maneira particular pela qual os pontos de divisão x_1, x_2, \dots, x_{n-1} e os pontos intermediários $\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n$ foram escolhidos.

O valor limite é denominado *integral definida* da função $f(x)$ que, por sua vez, é dita *integrada* entre os limites a e b . Como já frisamos, consideramos esta afirmação como *definição* ⁽¹⁾ da área limitada pela curva $y = f(x)$, para $a \leq x \leq b$. É possível, agora, reenunciarmos a asserção básica: Se $f(x)$ for contínua entre $a \leq x \leq b$, possuirá integral definida entre os limites a e b .

Este teorema, referente à existência da integral definida de uma função contínua, pode ser demonstrado por processo puramente analítico, sem apelo à intuição. Não o faremos, contudo, agora, pois voltaremos a tratar deste assunto no apêndice deste capítulo (pág. 131), depois que o uso do conceito de integral tiver despertado o interesse do leitor para estabelecer uma base firme para o mesmo. Contentamo-nos, por ora, com o fato de que as considerações intuitivas das págs. 77-78 tenham feito o teorema apresentar-se sob forma extremamente plausível.

3. Extensões. Notação. Regras fundamentais.

A definição de integral, como limite de uma soma, levou Leibnitz a exprimi-la pelo símbolo:

$$\int_a^b f(x) dx.$$

O sinal de integral é uma modificação do sinal somatório e tem a forma de um S alongado. A passagem ao limite das divisões finitas Δx , do intervalo é indicada pela letra d em vez de Δ . Devemos, entretanto, pôr-nos em guarda contra o pensamento de que dx represente uma "quantidade infinitamente pequena" ou "infinitesimal", ou que a integral signifique a soma de um número infinito de quantidades

⁽¹⁾ A área, como é natural, pode ser definida de maneira geométrica, demonstrando-se, então, que tal definição é equivalente à definição limite dada acima (Cap. V, § 2, N.º 1, pág. 268).

"infinitamente pequenas". Tal concepção seria destituida de qualquer significado claro; somente teria o efeito de obscurecer o que já definimos com precisão.

Nas figuras anteriores, admitimos (1) que a função $f(x)$ é positiva em todo o intervalo, e (2) que $b > a$. A fórmula que define a integral como o limite de uma soma é, contudo, independente de tais hipóteses. Se $f(x)$ for negativa em todo ou somente em parte do intervalo considerado, a única consequência será tornar negativos os fatores $f(\xi_i)$ da soma acima, em vez de positivos. A área limitada pela curva abaixo do eixo dos x , atribuiremos, naturalmente, o sinal negativo, o que está de acordo com a convenção de sinais familiar da geometria analítica. A área total limitada por uma curva será assim, em geral, a soma de termos positivos e negativos, correspondentes, respectivamente, às porções da curva situadas acima e abaixo do eixo dos x (1).

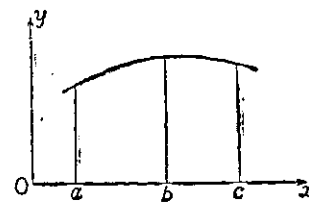


Fig. 4

Se supusermos que $a < b$, invertendo a condição $a > b$, ainda podemos conservar a definição aritmética de integral já estabelecida; a única mudança é que, quando percorrermos o intervalo de a para b , as diferenças Δx_i serão negativas. Teremos, então, a relação

$$\int_a^b f(x) dx = - \int_b^a f(x) dx,$$

que tem lugar para todos os valores de a e b ($a \neq b$), o que permite definir $\int_a^a f(x) dx$ como sendo igual a zero.

Esta definição dá, imediatamente, a relação fundamental (fig. 4):

$$\int_a^b f(x) dx + \int_b^c f(x) dx = \int_a^c f(x) dx$$

para $a < b < c$. Pelas expressões anteriores verificamos que esta equação se verifica para qualquer posição dos pontos a, b, c , uns em relação aos outros.

Uma regra fundamental simples, porém importante, é obtida con-

(1) Para áreas limitadas por curvas fechadas arbitrárias, ver Cap. V, § 2, pág. 269.

siderando-se a função $cf(x)$, onde c representa uma constante. Da própria definição de integral, obtemos

$$\int_a^b cf(x) dx = c \int_a^b f(x) dx.$$

Em seguida, estabelecemos a seguinte regra de adição: Se

$$f(x) = \phi(x) + \psi(x),$$

segue-se

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^b \phi(x) dx + \int_a^b \psi(x) dx.$$

cuja demonstração é muito fácil.

Finalmente, faremos, sobre a "variável de integração", uma observação que, apesar de óbvia, é muito importante nas aplicações. Escrevemos a integral proposta sob a forma $\int_a^b f(x) dx$. Para a sua avaliação não importa empregarmos a letra x ou qualquer outra, para designar as abscissas do sistema de coordenadas, isto é, a variável independente. O símbolo particular que usarmos para a variável de integração é, portanto, completamente indiferente; em vez de $\int_a^b f(x) dx$ poderíamos, igualmente, escrever, $\int_a^b f(t) dt$ ou $\int_a^b f(u) du$ ou qualquer outra expressão análoga.

2. EXEMPLOS

Estamos, agora, habilitados a empregar o processo-limite estabelecido pela definição de integral, calculando as áreas em numerosos casos especiais. Realizá-lo-emos em uma série de exemplos em que (com exceção do N.º 5, pág. 86) empregaremos somente as somas superiores e inferiores ⁽¹⁾.

1. Integração de funções lineares.

Inicialmente, consideremos a função $f(x) = x^n$, onde n é um inteiro maior do que ou igual a zero. Para $n = 0$, isto é, para $f(x) = 1$, o resultado é tão evidente que apenas escreveremos:

$$\int_a^b 1 dx = \int_a^b dx = b - a.$$

Para a função $f(x) = x$, a integração é novamente banal, do ponto de vista geométrico. A integral da função $f(x) = x$,

$$\int_a^b x dx,$$

⁽¹⁾ Deixamos ao leitor, como exercício útil, demonstrar que chegaremos ao mesmo resultado, nos exemplos seguintes, quer empregando as somas superiores, quer as inferiores.

é a área do trapézio representado na fig. 5, a qual, por uma fórmula elementar, vale

$$\frac{1}{2}(b-a)(b+a) = \frac{1}{2}(b^2 - a^2).$$

Verificaremos, agora, que o processo-limite conduz exatamente ao mesmo resultado. Como já estabelecemos, no cálculo do limite, podemos restringir a discussão, operando com as somas superiores ou com as inferiores. Subdividimos o intervalo ab em n partes iguais, por meio dos pontos

$$a + h, a + 2h, \dots, a + (n-1)h,$$

onde $h = (b-a)/n$. A integral será, então, o limite da soma seguinte, que representará uma soma superior se $b < a$, e uma soma inferior se $b > a$:

$$h[a + (a+h) + (a+2h) + \dots + (a+(n-1)h)] \\ = h[na + h + 2h + \dots + (n-1)h].$$

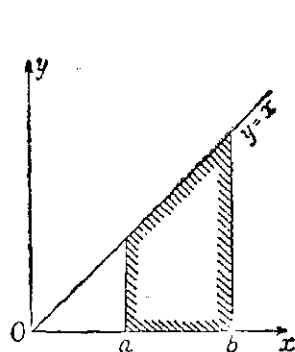


Fig. 5

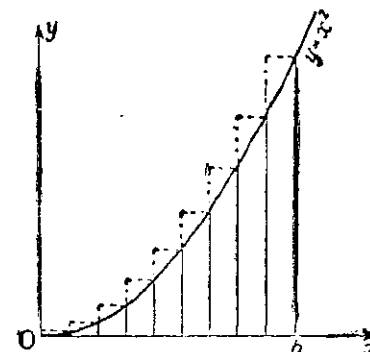


Fig. 6

Sabemos, por uma fórmula elementar, que

$$1 + 2 + \dots + (n-1) = \frac{1}{2}n(n-1),$$

o que permite escrever a expressão acima sob a forma

$$nh\left(a + h\frac{n-1}{2}\right) = (b-a)\left(a + \frac{b-a}{2}\frac{n-1}{n}\right).$$

À medida que n cresce, o segundo membro tende para o limite

$$(b-a)\left[a + \frac{1}{2}(b-a)\right] = \frac{1}{2}(b^2 - a^2),$$

como queríamos demonstrar.

2. Integração de x^2 .

A integração da função $f(x) = x^2$, que em linguagem geométrica pode ser enunciada como a determinação de superfície da uma área limitada por um segmento de parábola, uma parte do eixo dos x e duas ordenadas, já não é um problema tão simples como o primeiro. Consideremos, por exemplo, a integral

$$\int_0^b x^2 dx,$$

onde $b \geq 0$ (fig. 6) e dividamos o intervalo $0 \leq x \leq b$ em n partes iguais, de com-

primento $h = b/n$; a área que desejamos determinar será, então, o limite da seguinte expressão (soma superior):

$$h(h^2 + 2^2h^2 + 3^2h^2 + \dots + n^2h^2) = h^3(1^2 + 2^2 + \dots + n^2) \\ = b^3(1^2 + 2^2 + \dots + n^2)/n^3.$$

A soma dos termos contidos no parêntese, entretanto, já foi determinada (ver nota da pág. 27):

$$1^2 + 2^2 + \dots + n^2 = \frac{1}{6}n(n+1)(2n+1).$$

Substituindo esta expressão e escrevendo o resultado sob forma um pouco diferente, a soma em estudo transforma-se em

$$\frac{b^3}{6} \left(1 + \frac{1}{n}\right) \left(2 + \frac{1}{n}\right).$$

Desde que n cresça além de qualquer valor, a soma tende para o limite $\frac{1}{3}b^3$, que nos dá a fórmula da integral procurada

$$\int_0^b x^2 dx = \frac{1}{3}b^3.$$

Empregando as relações gerais dadas acima, estabelecemos a fórmula geral

$$\int_a^b x^2 dx = \int_0^b x^2 dx - \int_0^a x^2 dx = \frac{1}{3}(b^3 - a^3).$$

3. Integração de x^α , sendo α inteiro e positivo.

Como terceiro exemplo, integremos a função

$$y = f(x) = x^\alpha,$$

sendo α uma quantidade inteira e positiva. Para o cálculo da integral

$$\int_a^b x^\alpha dx$$

(onde admitimos $0 < \alpha < b$), seria inconveniente dividirmos o intervalo em n partes iguais ⁽¹⁾. A passagem ao limite pode, entretanto, ser efetuada facilmente, desde que a subdivisão seja feita obedecendo a uma "progressão geométrica", da maneira seguinte. Faremos $\sqrt[n]{b/a} = q$ e subdividiremos o intervalo por meio dos pontos

$$a, aq, aq^2, \dots, aq^{n-1}, aq^n = b.$$

⁽¹⁾ Neste caso, seríamos obrigados a basear a avaliação da integral sobre o limite de $\frac{1}{n^{\alpha+1}}(1^\alpha + 2^\alpha + \dots + n^\alpha)$, para $n \rightarrow \infty$; o leitor, contudo, pode efetuar este cálculo, sozinho, baseando-se na nota do pé da pág. 27.

A integral procurada é, pois, o limite da soma

$$\begin{aligned} & a^\alpha(aq - a) + (aq)^\alpha(aq^2 - aq) + (aq^2)^\alpha(aq^3 - aq^2) + \dots \\ & + (aq^{n-1})^\alpha(aq^n - aq^{n-1}) \\ & = a^{\alpha+1}(q-1) [1 + q^{\alpha+1} + q^{2(\alpha+1)} + q^{3(\alpha+1)} + \dots + q^{(n-1)(\alpha+1)}]. \end{aligned}$$

Os termos da chave formam uma progressão geométrica, cuja razão é $q^{\alpha+1} \neq 1$. A soma da progressão fornece a expressão

$$a^{\alpha+1}(q-1) \frac{q^{n(\alpha+1)} - 1}{q^{\alpha+1} - 1}.$$

Substituindo q pelo seu valor $(b/a)^{1/n}$, a relação acima transforma-se em

$$(b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1}) \frac{q-1}{q^{\alpha+1} - 1}.$$

Se, agora, n crescer sem limite, o primeiro fator permanece invariável. Sendo $q \neq 1$, empregaremos a fórmula da soma das progressões geométricas e escreveremos o segundo fator sob a forma

$$\frac{1}{q^\alpha + q^{\alpha-1} + \dots + 1};$$

e, como a equação $q = (b/a)^{1/n}$ indica que q tende para 1 à medida que $n \rightarrow 0$, o segundo fator terá o limite $1/(\alpha+1)$. Finalmente, o valor da integral é dado pela expressão

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha+1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1}).$$

O cálculo acima é simples, em princípio, mas algo complicado nos pormenores. Veremos, posteriormente, que ele pode ser pôsto inteiramente de lado, uma vez que estejamos mais familiarizados com a teoria da integração.

4. Integração de x^α , sendo α um número racional qualquer, diferente de -1 .

O resultado que obtivemos acima pode ser consideravelmente generalizado, sem complicação essencial do método. Seja $\alpha = r/s$ um número racional positivo, sendo r e s inteiros e positivos. Na avaliação da integral considerada não haverá alteração, salvo na determinação do limite $\frac{q-1}{q^{\alpha+1}-1}$, à medida que q se aproxima de 1.

Tal expressão transforma-se, então, em $\frac{q-1}{q^{(r/s)+1}-1}$. Seja $q^{1/s} = \tau (\tau \neq 1)$. Quando q tender para 1, τ também aproximar-se-á de 1. Temos, portanto, que achar o valor limite de $\frac{\tau^s-1}{\tau^{r+s}-1}$ quando τ se aproxima de 1. Se dividirmos tanto o numerador como o denominador da fração por $\tau-1$ e os transformarmos como antes, o limite torna-se, simplesmente,

$$\lim_{\tau \rightarrow 1} \frac{\tau^{s-1} + \tau^{s-2} + \dots + 1}{\tau^{r+s-1} + \tau^{r+s-2} + \dots + 1}.$$

Sendo, tanto o numerador como o denominador, contínuos em r , o limite pode ser imediatamente determinado, fazendo-se $r = 1$. Obtemos, assim, o limite $\frac{s}{r+s} = \frac{1}{\alpha+1}$; e, para qualquer valor racional e positivo de α , teremos a fórmula integral

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha+1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1}).$$

Esta expressão é verificada para os valores racionais negativos de α , desde que excluamos o valor $\alpha = -1$, para o qual a equação da soma da progressão geométrica não tem significado algum. Vamos, agora, determinar o limite de $\frac{q-1}{q^{\alpha+1}-1}$ para os valores negativos de α , digamos, $\alpha = -r/s$. Para tal, façamos $q^{-1/s} = r$, o que nos dá

$$q = r^{-s}, \quad q^{\alpha+1} = q^{-(r-1)/s} = r^{r-1}.$$

Consequentemente, procuraremos o limite de

$$\frac{r^{-r} - 1}{r^{r-1} - 1} = \frac{1 - r^r}{1 - r^{r-1}}.$$

Deixaremos ao leitor demonstrar que tal limite é, novamente, igual a $\frac{1}{\alpha+1}$; isto é, obtemos, de novo, a fórmula de integração

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha+1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1})$$

para o caso geral dos valores racionais de α , positivos ou negativos, com exceção de $\alpha = -1$.

Observando a equação anterior, vemos que ela não se verifica para $\alpha = -1$ porque, neste caso, tanto o numerador como o denominador se anulam.

É natural, também, supor que a validade desta última fórmula se estenda aos valores irracionais de α . Tal extensão será efetivamente estabelecida, por uma simples passagem ao limite, no § 7 (pág. 129).

5. Integração de $\sin x$ e $\cos x$.

Como último exemplo, consideremos a função $f(x) = \sin x$, a qual será tratada por meio de um artifício especial. Definiremos a integral

$$\int_a^b \sin x dx$$

como sendo o limite da soma

$$S_n = h[\sin(a+h) + \sin(a+2h) + \dots + \sin(a+nh)],$$

onde $h = \frac{b-a}{n}$. Multipliquemos o parêntese do segundo membro por $2 \sin \frac{h}{2}$ e

apliquemos a conhecida fórmula trigonométrica

$$2 \operatorname{sen} u \operatorname{sen} v = \cos(u-v) - \cos(u+v);$$

desde que h não seja múltiplo de 2π , chegaremos à expressão

$$S_n = \frac{h}{2 \operatorname{sen} \frac{h}{2}} \left[\cos\left(a + \frac{h}{2}\right) - \cos\left(a + \frac{3}{2}h\right) + \cos\left(a + \frac{5}{2}h\right) - \cos\left(a + \frac{7}{2}h\right) + \dots + \cos\left(a + \frac{2n-1}{2}h\right) - \cos\left(a + \frac{2n+1}{2}h\right) \right]$$

$$= \frac{h}{2 \operatorname{sen} \frac{h}{2}} \left[\cos\left(a + \frac{h}{2}\right) - \cos\left(a + \frac{2n+1}{2}h\right) \right].$$

Visto que $a + nh = b$, a integral torna-se o limite de

$$\frac{h}{2 \operatorname{sen} \frac{h}{2}} \left[\cos\left(a + \frac{h}{2}\right) - \cos\left(b + \frac{h}{2}\right) \right] \text{ quando } h \rightarrow 0.$$

Pôsto isto, sabemos, do capítulo I (pág. 47), que, quando h tende para 0, a expressão $\frac{h}{2 \operatorname{sen} \frac{h}{2}}$ aproxima-se do limite 1. O limite procurado será, pois, simplesmente, $\cos a - \cos b$, o que permite escrevermos a fórmula de integração

$$\int_a^b \operatorname{sen} x \, dx = -(\cos b - \cos a).$$

Do mesmo modo, como o leitor poderá verificar por si mesmo, obtemos a expressão

$$\int_a^b \cos x \, dx = \operatorname{sen} b - \operatorname{sen} a.$$

Quase todos os exemplos apresentados foram tratados por métodos especiais ou por artifícios particulares. O ponto essencial, porém, do cálculo integral e diferencial, quando encarado de maneira sistemática, consiste no emprego de considerações de caráter geral, que conduzem diretamente ao resultado desejado, em lugar dos artifícios que possam ser utilizados. Para chegarmos a tais considerações, devemos voltar nossa atenção para outro conceito fundamental da análise superior, a *derivada*.

EXEMPLOS

1. Determinar a área limitada pela parábola $y = 2x^2 + x + 1$, pelas ordenadas $x = 1$ e $x = 3$, e pelo eixo dos x .
2. Achar a área compreendida entre a parábola $y = \frac{1}{2}x^2 + 1$ e a linha reta $y = 3 + x$.

3. Determinar a área limitada pela parábola $y^2 = 5x$ e pela linha reta $y = 1+x$.
4. Achar a área compreendida entre a parábola $y = x^2$ e a linha reta $y = ax+b$.
5. Empregando os métodos do texto, calcular as integrais

$$(a) \int_a^b (x+1)^n dx, \quad (b) \int_a^b \sin \alpha x dx, \quad (c) \int_a^b \cos \alpha x dx,$$

sendo α um inteiro arbitrário.

6. Com as fórmulas do exemplo 5, juntamente com as identidades $\sin^2 x = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos 2x$, $\cos^2 x = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos 2x$, demonstrar que

$$\int_a^b \cos^2 x dx = \frac{b-a}{2} + \frac{\sin 2b - \sin 2a}{4};$$

$$\int_a^b \sin^2 x dx = \frac{b-a}{2} - \frac{\sin 2b - \sin 2a}{4}.$$

7. Utilizando o exemplo 1 da pág. 28, calcular $\int_a^b x^n dx$, fazendo a divisão em subintervalos iguais.

8. Calcular o valor de $\int_0^1 (1-x)^n dx$ (sendo n inteiro), pelo desenvolvimento do parêntese.

3. DERIVADA

O conceito de derivada, como o de integral, é de origem intuitiva. Suas fontes são (1) o problema da construção da *tangente* a uma curva dada num ponto determinado, e (2), a pesquisa de uma definição precisa, para a velocidade, num movimento arbitrário.

1. A derivada e a tangente.

Consideremos, em primeiro lugar, o problema da tangente. Seja P um ponto sobre uma curva dada (fig. 7). Definiremos a tangente à curva no ponto P , de acordo com a intuição comum, por meio do seguinte processo de limite. Marquemos, além de P , um segundo ponto, P_1 , sobre a curva. Façamos passar uma reta pelos dois pontos, reta esta secante à curva. Se o ponto P_1 se mover sobre a curva, dirigindo-se para P , a secante tenderá para uma posição limite, a qual é independente do lado pelo qual P_1 se aproxima de P . A posição-limite da

secante é a tangente, e a afirmação de que tal posição-limite existe equivale à hipótese de que a curva possui tangente definida ou direção definida no ponto P . (Empregamos a palavra "hipótese" porque, efetivamente, fizemos uma. A hipótese da existência da tangente verifica-se nas curvas mais simples, mas, de forma alguma, pode ser generalizada para todas as curvas, ou mesmo para todas as curvas contínuas).

Uma vez que representamos a curva considerada por meio de uma função $y = f(x)$, surge o problema de representar analiticamente o

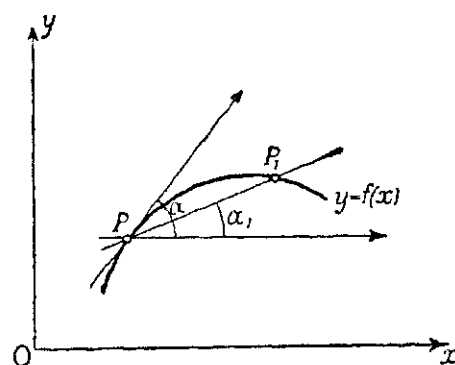


Fig. 7.—Corda e tangente

processo geométrico de limite, utilizando a função $f(x)$. Imaginemos o ângulo que uma linha reta l faz com o eixo dos x , como sendo aquele de que a parte positiva do eixo deve girar, na direção positiva da rotação ⁽¹⁾, a fim de ficar paralelo, pela primeira vez, à reta l . Seja α_1 o ângulo que a secante PP_1 faz com a parte positiva do eixo dos x (fig. 7) e α o ângulo que a tangente forma com o mesmo eixo. Se pusermos de lado o caso da tangente perpendicular, temos

$$\lim_{P_1 \rightarrow P} \alpha_1 = \alpha,$$

onde o significado dos símbolos é perfeitamente compreensível. Se $x, y [= f(x)]$ e $x_1, y_1 [= f(x_1)]$ forem coordenadas dos pontos P e P_1 , respectivamente, temos imediatamente ⁽²⁾

$$\operatorname{tg} \alpha_1 = \frac{y_1 - y}{x_1 - x} = \frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x};$$

e, assim, o processo-limite estudado será representado pela equação

$$\lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \operatorname{tg} \alpha.$$

⁽¹⁾ Isto é, numa direção tal que uma rotação de $\pi/2$ o obrigue a coincidir com o eixo dos y positivos; ou, em outras palavras, no sentido contrário ao do movimento dos ponteiros de um relógio.

⁽²⁾ A fim de que esta equação tenha significado, devemos admitir $0 < |x - x_1| < \delta$, sendo δ escolhido suficientemente pequeno. Nos processos-limite que seguem, muitas vezes faremos, tacitamente, hipóteses correspondentes.

A expressão

$$\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \frac{y_1 - y}{x_1 - x} = \frac{\Delta y}{\Delta x}$$

será denominada *quociente das diferenças* da função $y = f(x)$, visto que os símbolos Δy e Δx designam as diferenças das funções $y = f(x)$ e da variável independente x . (Do mesmo modo que na pág. 79, o símbolo Δ indica uma abreviação da diferença, e não um fator.) A tangente de α , ângulo de direção da curva ⁽¹⁾, é, portanto, igual ao limite para o qual tende o quociente das diferenças da função considerada, quando x_1 tende para x .

Chamaremos este limite a *derivada* ⁽²⁾ da função $y = f(x)$ no ponto x e, de acôrdo com a notação de Lagrange, empregaremos para representá-la o símbolo $y' = f'(x)$ ou $\frac{dy}{dx}$, $\frac{df(x)}{dx}$ ou $\frac{d}{dx} f(x)$, de conformidade com Leibnitz. Na pág. 100, discutiremos detalhadamente o significado da notação de Leibnitz. No momento, limitar-nos-emos a assinalar que $f'(x)$ indica que a *derivada é, ela própria, uma função de x* , visto ter ela um valor definido para cada valor atribuído a x , no intervalo em estudo. Tal fato é, por vêzes, salientado pelo emprêgo das expressões *função derivada* ou *curva derivada* (pág. 99).

Apresentamos, novamente, a definição da derivada.

$$f'(x) = \lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x},$$

ou

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} = \frac{df(x)}{dx} = f'(x) &= \lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x} \\ &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h}, \end{aligned}$$

onde, na última expressão, substituímos x_1 por $x+h$.

É impossível achar a derivada, fazendo apenas $x_1 = x$ na expressão do quociente das diferenças porque, então, tanto o numerador como o denominador anular-se-iam, resultando a expressão $0/0$, sem

(1) A inclinação ou gradiente da curva é dada por $\tan \alpha$, daí empregar-se algumas vêzes a palavra *gradiente* para a derivada da função representada pela curva.
(2) O termo *coeficiente diferencial* é também usado, principalmente em textos antigos.
(3) A notação de Cauchy, $Df(x)$, encontra-se ocasionalmente na bibliografia.

significado. Ao contrário, a passagem ao limite, em cada caso particular, depende de certas operações preliminares (transformação do quociente das diferenças).

Por exemplo, para a função $f(x) = x^2$, temos ⁽¹⁾

$$\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \frac{x_1^2 - x^2}{x_1 - x} = x_1 + x.$$

A função $x_1 + x$ não é a mesma função $\frac{x_1^2 - x^2}{x_1 - x}$, pois $x_1 + x$ é definida em um ponto em que o quociente $\frac{x_1^2 - x^2}{x_1 - x}$ não o é, a saber, no ponto $x_1 = x$. Para todos os outros valores de x_1 , as duas funções são iguais entre si; logo, na passagem ao limite acima indicada onde exigimos, explicitamente, que $x_1 \neq x$, obteremos o mesmo valor tanto para $\lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{x_1^2 - x^2}{x_1 - x}$ como para $\lim_{x_1 \rightarrow x} (x_1 + x)$. Como a função $x_1 + x$ é definida e contínua no ponto $x_1 = x$, podemos fazer com ela o que não seria certo se fizéssemos com o quociente, isto é, passar ao limite, fazendo simplesmente $x_1 = x$. Obtemos, então, a seguinte expressão para a derivada

$$f'(x) = \frac{d(x^2)}{dx} = 2x.$$

Levar a cabo tal operação, isto é, formar a derivada, denomina-se *derivar* a função $f(x)$. Veremos, mais adiante, como esse processo de derivação pode, efetivamente, ser aplicado a todos os casos importantes.

A significação definida do problema da derivação de uma função dada, independentemente da intuição geométrica da tangente, é da maior importância. O leitor se lembrará de que, no caso da integral, nos libertamos da concepção geométrica de área e, ao contrário, baseamos a noção de área sobre a própria definição de integral. Aqui, devemos definir a derivada da função $y = f(x)$ como sendo uma nova função $y' = f'(x)$ dada pela equação acima, independentemente da representação geométrica de $y = f(x)$ por meio de uma curva, desde que exista, em todos os casos, limite para o quociente das diferenças. Se tal limite existir, dizemos que a função $f(x)$ é *derivável*. Doravante, suporemos sempre que as funções com que operamos são deriváveis, salvo menção expressa em contrário ⁽¹⁾. Devemos observar que, se a função $f(x)$ for derivável no ponto x , quando h tende para 0, deve

(1) Ver pág. 89, segunda nota.

existir limite do quociente $\frac{f(x+h) - f(x)}{h}$, seja com valor positivo, seja com valor negativo, independente da maneira pela qual h tende para 0, isto é, sem qualquer restrição relativa ao sinal.

Uma vez achada a derivada $f'(x)$, tomaremos a direção que faz um ângulo α com o eixo dos x positivos, dada pela equação $\operatorname{tg} \alpha = f'(x)$, como sendo a direção da tangente à curva, no ponto (x, y) . Evitamos, assim, as dificuldades provenientes da indefinibilidade sob o ponto de

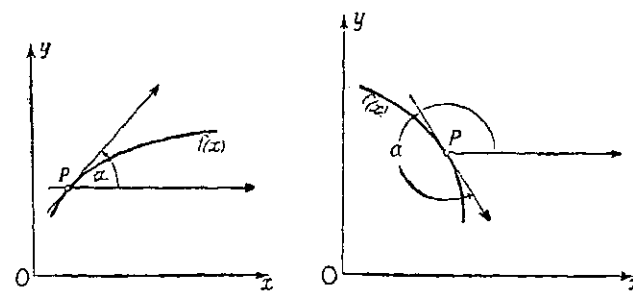


Fig. 8.—Tangentes aos gráficos de funções crescentes e decrescentes.

vista geométrico, visto basearmos a definição geométrica sobre a analítica, e não vice-versa.

Não obstante, a representação visual da derivada como tangente à curva constitui auxílio importante à compreensão, mesmo nas discussões analíticas puras. Aceitaremos, assim, o seguinte enunciado, baseado na intuição geométrica:

Se $f'(x)$ for positiva e a curva for percorrida no sentido dos x crescentes, a tangente inclina-se para cima e, portanto, no ponto em questão, a curva sobe à medida que x cresce; se, por outro lado, $f'(x)$ for negativa, a tangente inclina-se para baixo e a curva cai, quando x cresce (fig. 8). Analiticamente, esta propriedade é deduzida da observação de que o limite de $\frac{f(x+h) - f(x)}{h}$ não pode ser positivo, a menos que a função seja

crescente no ponto x . Com isto significamos que para todos os valores de h suficientemente próximos de 0 o valor de $f(x+h)$ será maior ou

(1) Exemplos de casos em que esta condição não é satisfeita serão apresentados oportunamente (fig. 97).

menor do que $f(x)$, conforme h fôr positivo ou negativo. Podemos, naturalmente, estabelecer um enunciado correspondente para o caso em que $f'(x)$ é negativa.

2. A derivada como velocidade.

Do mesmo modo que a intuição comum nos conduz à noção de direção da tangente à curva, ela nos leva a atribuir *velocidade* ao movimento. E, mais uma vez, a definição de velocidade conduz-nos ao mesmo processo-limite que chamamos derivação.

Consideremos, por exemplo, o movimento de um ponto sôbre uma linha reta, cuja posição seja determinada por uma única coordenada y . Esta coordenada y representará a distância do ponto móvel considerado, com o sinal correspondente, a um ponto fixo sôbre a linha. O movimento será conhecido se tivermos y como função do tempo t , $y = f(t)$. Se esta função fôr linear $f(t) = ct + b$, haverá *movimento uniforme com velocidade* c e, para cada par de valores t e t_1 diferentes entre si, podemos escrever

$$c = \frac{f(t_1) - f(t)}{t_1 - t}.$$

A velocidade é, portanto, o quociente das diferenças da função $ct + b$, e este quociente é independente do par de instantes particulares que fixarmos. Mas, o que devemos entender por velocidade do movimento no instante t , se o movimento não fôr uniforme?

A fim de estabelecermos esta definição, consideremos o quociente das diferenças $\frac{f(t_1) - f(t)}{t_1 - t}$, que designaremos velocidade média no intervalo de tempo entre t_1 e t . Se tal velocidade média tende para um limite definido, à medida que t_1 se aproxima cada vez mais de t , definiremos, naturalmente, este limite como sendo a velocidade no instante t . Em outras palavras: a velocidade no instante t é representada pela derivada

$$f'(t) = \lim_{t_1 \rightarrow t} \frac{f(t_1) - f(t)}{t_1 - t}.$$

Dêste novo significado de derivada, que em si mesmo nada tem a ver com o problema das tangentes, vemos que é realmente apropriado

para definir o processo-limite da derivação como operação puramente analítica, independentemente de intuições geométricas. Neste caso, também, sempre faremos, tácitamente, a hipótese da derivabilidade da função-posição, o que efetivamente é necessário, para que a noção de velocidade tenha sentido.

Como exemplo simples da relação entre o movimento e a velocidade, consideremos um corpo que cai livremente. Começaremos com a lei, estabelecida experimentalmente, de que a distância percorrida por um corpo em queda livre, no tempo t , é proporcional a t^2 e, portanto, pode ser representada por uma função da forma

$$y = f(t) = at^2.$$

Como na pág. 91, achamos imediatamente que a velocidade é dada pela expressão $f'(t) = 2at$, a qual mostra que a velocidade de um corpo que cai livremente cresce proporcionalmente ao tempo.

3. Exemplos.

Passaremos, agora, a apresentar um certo número de exemplos de derivação efetiva de funções. Iniciaremos com a função $y = f(x) = c$, onde c é uma constante. É sempre certo que $f(x+h) - f(x) = c - c = 0$, de tal modo que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h} = 0; \text{ isto é, a derivada de uma constante é nula.}$$

Para a função linear $y = f(x) = cx + b$, achamos que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{ch}{h} = c.$$

Derivemos ainda a função

$$y = f(x) = x^\alpha,$$

admitindo inicialmente que α seja inteiro e positivo. Desde que $x_1 \neq x$, temos

$$\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \frac{x_1^\alpha - x^\alpha}{x_1 - x};$$

o segundo membro desta equação é igual a $x_1^{\alpha-1} + x_1^{\alpha-2}x + \dots + x^{\alpha-1}$, como verificamos, seja pela divisão direta, seja pelo emprêgo da fórmula da soma das progressões geométricas. Esta nova expressão do segundo membro da equação é uma função contínua, e, assim, podemos efetuar a passagem ao limite ($x_1 \rightarrow x$) pela simples substituição de x_1 por x . Cada termo torna-se, então, igual a $x^{\alpha-1}$ e, como o seu número é α , obteremos

$$y' = f'(x) = \frac{d(x^\alpha)}{dx} = \alpha x^{\alpha-1}.$$

Chegaríamos ao mesmo resultado se α fôsse um inteiro negativo $-\beta$; devemos, entretanto, admitir que x não seja nulo. Teremos então

$$\begin{aligned}\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} &= \frac{\frac{1}{x_1^\beta} - \frac{1}{x^\beta}}{x_1 - x} = -\frac{x^\beta - x_1^\beta}{x - x_1} \cdot \frac{1}{x^\beta x_1^\beta} \\ &= -\frac{x^{\beta-1} + x^{\beta-2}x_1 + \dots + x_1^{\beta-1}}{x_1^\beta x^\beta}.\end{aligned}$$

Mais uma vez podemos efetuar a passagem ao limite pela simples substituição de x_1 por x . Então, do mesmo modo que anteriormente, obteremos, para limite, a expressão

$$y' = -\beta \frac{x^{\beta-1}}{x^{2\beta}} = -\beta x^{-\beta-1}.$$

Portanto, para valores de α , inteiros e *negativos*, a derivada é novamente

$$y' = \alpha x^{\alpha-1}.$$

Finalmente, chegaremos à mesma fórmula quando x for positivo e α um número racional qualquer. Suporemos que $\alpha = p/q$, sendo p e q ambos inteiros e positivos. (Se um deles for negativo, não haveria mudança essencial na demonstração; se $\alpha = 0$ já conhecemos o resultado, visto que x^α é, então, constante.) Temos, então,

$$\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \frac{x_1^{p/q} - x^{p/q}}{x_1 - x}.$$

Se fizermos $x^{1/q} = \xi$ e $x_1^{1/q} = \xi_1$, obteremos

$$\frac{f(x_1) - f(x)}{x_1 - x} = \frac{\xi_1^p - \xi^p}{\xi_1^q - \xi^q} = \frac{\xi_1^{p-1} + \xi_1^{p-2}\xi + \dots + \xi^{p-1}}{\xi_1^{q-1} + \xi_1^{q-2}\xi + \dots + \xi^{q-1}}.$$

Após esta última transformação, podemos realizar imediatamente a passagem ao limite ($x_1 \rightarrow x$ ou, o que dá no mesmo, $\xi_1 \rightarrow \xi$), vindo a seguinte expressão para valor-limite

$$y' = \frac{p}{q} \frac{\xi^{p-1}}{\xi^{q-1}} = \frac{p}{q} \xi^{p-q} = \frac{p}{q} x^{(p-q)/q} = \frac{p}{q} x^{p/q-1},$$

ou, finalmente,

$$f'(x) = y' = \alpha x^{\alpha-1},$$

que representa o mesmo resultado obtido anteriormente. Deixamos ao leitor demonstrar que a mesma fórmula de derivação é aplicável, também, para expoentes racionais negativos. Voltaremos à derivação das potências logo que tivermos desenvolvido a teoria de maneira mais completa (pág. 130).

Como último exemplo, consideremos a derivação das funções trigonométricas $\text{sen } x$ e $\cos x$. Empreguemos a fórmula trigonométrica elementar

$$\begin{aligned}\frac{\text{sen}(x+h) - \text{sen } x}{h} &= \frac{\text{sen } x \cos h + \cos x \text{sen } h - \text{sen } x}{h} \\ &= \text{sen } x \frac{\cos h - 1}{h} + \cos x \frac{\text{sen } h}{h}.\end{aligned}$$

Vimos, no Cap. I, § 7, págs. 47-48, que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{\text{sen } h}{h} = 1, \quad \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\cos h - 1}{h} = 0.$$

Obtemos, então, imediatamente, para a derivada procurada

$$y' = \frac{d(\text{sen } x)}{dx} = \cos x.$$

A função $y = \cos x$ pode ser derivada de forma análoga. Partindo de

$$\frac{\cos(x+h) - \cos x}{h} = \cos x \frac{\cos h - 1}{h} - \text{sen } x \frac{\text{sen } h}{h},$$

e, tomando o limite quando $h \rightarrow 0$, temos a derivada

$$y' = \frac{d(\cos x)}{dx} = -\text{sen } x.$$

4. Algumas regras fundamentais para derivação.

Como no caso da integração, algumas regras simples, porém fundamentais para a formação das derivadas, são consequência imediata da definição. Se $\phi(x) = f(x) + g(x)$, resulta $\phi'(x) = f'(x) + g'(x)$; se $\psi(x) = cf(x)$ (sendo c uma constante), teremos $\psi'(x) = cf'(x)$. Sabemos que

$$\frac{\phi(x+h) - \phi(x)}{h} = \frac{f(x+h) - f(x)}{h} + \frac{g(x+h) - g(x)}{h}$$

e

$$\frac{\psi(x+h) - \psi(x)}{h} = c \frac{f(x+h) - f(x)}{h},$$

e o enunciado decorre diretamente, pela passagem ao limite.

De acordo com estas regras, por exemplo, a derivada da função $\phi(x) = f(x) + ax + b$ (onde a e b são constantes) é fornecida pela equação

$$\phi'(x) = f'(x) + a.$$

5. Derivabilidade e continuidade das funções.

Convém sabermos que, se uma função é derivável, não há necessidade de demonstração especial da sua continuidade.

Se uma função é derivável, ela é necessariamente contínua.

Com efeito, quando o quociente da diferença $\frac{f(x+h) - f(x)}{h}$ se aproxima de um limite definido, à medida que h tende para zero, o numerador da fração, isto é, $f(x+h) - f(x)$ deve, também, convergir para zero com h ; e este fato exprime a continuidade da função $f(x)$ no ponto x .

A recíproca desta proposição, entretanto, é inteiramente falsa.

Não é verdade que toda função contínua admita derivada em qualquer dos seus pontos.

O exemplo mais simples para refutar a hipótese é a função

$f(x) = |x|$, isto é, $f(x) = -x$ para $x \leq 0$ e $f(x) = x$ para $x \geq 0$, cujo gráfico está representado na figura 9. No ponto $x = 0$ a função é contínua,

mas não tem derivada. O limite de $\frac{f(x+h) - f(x)}{h}$ é igual a 1 se h tende para 0 por valores positivos e igual a -1 se h se aproximar de 0 por valores negativos. Se não fixarmos o sinal de h , não existirá limite.

A função apresentará, então, *derivadas diferentes à direita e à esquerda* do ponto x , e devemos entender por *derivada à direita* e *derivada à esquerda*, respectivamente, os valores limites de $\frac{f(x) + h - f(x)}{h}$, quando h se aproximar de 0 admitindo somente valores positivos ou negativos.

A *derivabilidade* da função exige, assim, não apenas a existência das derivadas à direita e à esquerda, mas ainda que elas sejam iguais. A desigualdade das duas derivadas significa, geometricamente, que a curva tem um ponto anguloso.

Como exemplos de pontos em que uma função contínua não é derivável, consideraremos aqueles onde a derivada se torna infinita, isto é, nos quais não existe derivada nem à direita nem à esquerda, crescen-

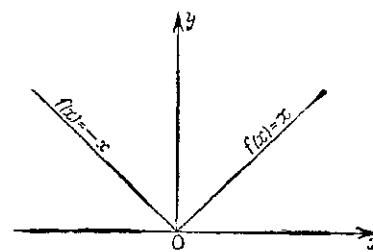


Fig. 9. — $f(x) = |x|$

do o quociente da diferença $\frac{f(x+h)-f(x)}{h}$ além de qualquer limite, quando $h \rightarrow 0$. Por exemplo, a função $y = f(x) = \sqrt[3]{x} = x^{1/3}$ é definida e contínua para todos os valores de x . Para todos os valores de x diferentes de zero sua derivada é dada (pág. 95) pela fórmula $y' = \frac{1}{3}x^{-2/3}$. No ponto $x = 0$ teremos $\frac{f(x+h)-f(x)}{h} = \frac{h^{1/3}}{h} = h^{-2/3}$, e constatamos logo que à medida que $h \rightarrow 0$ a expressão não admite valor limite, mas, ao contrário, tende para o ∞ . Tal estado de coisas pode ser resumido, dizendo-se que a função possui derivada infinita (ou derivada ∞), no ponto considerado. Lembraremos, entretanto, que isto significa,

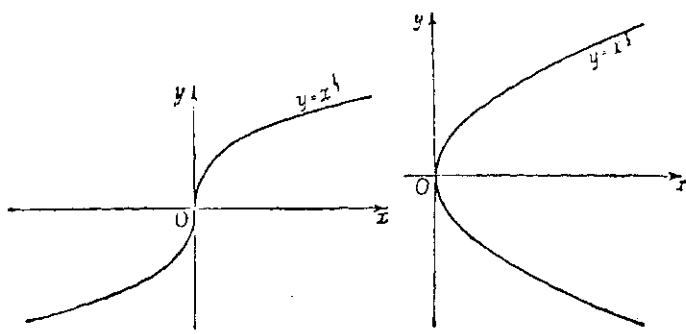


Fig. 10

Fig. 11

apenas, que, quando h tende para 0, o quociente da diferença cresce além de qualquer valor, e que a derivada, no sentido em que a definimos, realmente não existe. A representação geométrica de uma derivada infinita é uma tangente vertical à curva (fig. 10).

A função $y = f(x) = \sqrt{x}$, definida e contínua para $x \geq 0$, também não é derivável no ponto $x = 0$. Como y não é definida para os valores negativos de x , considera-se somente a derivada à direita. A equação $\frac{f(h)-f(0)}{h} = \frac{1}{\sqrt{h}}$ mostra que a derivada é infinita e que a curva toca o eixo dos y na origem (fig. 11).

Finalmente, na função $y = \sqrt[3]{x^2} = x^{2/3}$ temos um caso em que a derivada à direita no ponto $x = 0$ é positiva e infinita, enquanto a

derivada à esquerda é negativa e infinita, como se deduz da relação

$$\frac{f(h) - f(0)}{h} = \frac{1}{\sqrt[3]{h}}.$$

Efetivamente, a curva contínua $y = x^{2/3}$, também chamada *parábola semicúbica* ou *parábola de Neil*, tem um ponto anguloso na origem, sendo simétrica em relação ao eixo dos x .

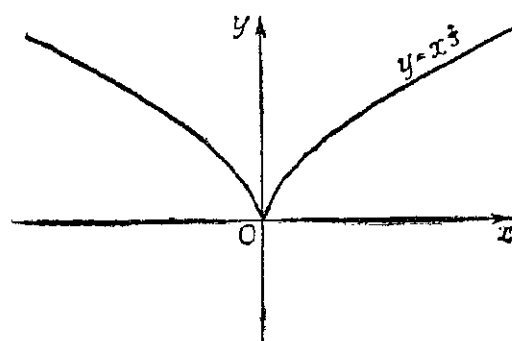


Fig. 12.—Ponto duplo

6. Derivadas de ordem superior e seu significado.

A derivada $f'(x)$ de uma função é, ela própria, uma função de x , cujo gráfico será denominado *curva derivada* da curva considerada. Por exemplo, a curva derivada da parábola $y = x^2$ é uma linha reta,

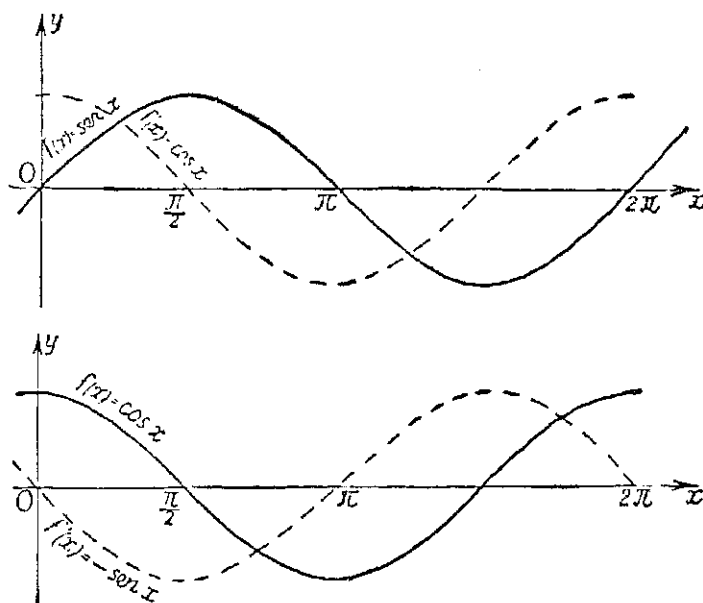


Fig. 13.—Curvas derivadas de sen x e cos x

representada pela função $y = 2x$. A curva derivada da senóide $y = \text{sen } x$ é a co-senóide $y = \cos x$, assim como a derivada de $y = \cos x$ é a curva $y = -\text{sen } x$. (Qualquer uma destas últimas curvas pode ser obtida das outras, por uma translação conveniente na direção do eixo dos x , como está indicado na figura 13.)

Como sequência natural, agora podemos tratar das curvas derivadas, isto é, da formação da derivada da função $f'(x) = \phi(x)$. Tal derivada

$$\phi'(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f'(x+h) - f'(x)}{h},$$

desde que exista realmente, será denominada *derivada segunda* da função $f(x)$, e a designaremos por $f''(x)$.

Da mesma forma podemos procurar obter a derivada de $f''(x)$, a chamada *derivada de terceira ordem* de $f(x)$, a qual será representada por $f'''(x)$. O processo pode ser repetido quantas vezes desejarmos, na maior parte das funções importantes, chegando-se, assim, à *derivada de ordem n* , ou à *enésima derivada* $f^{(n)}(x)$ da função primitiva. Em certas ocasiões convém chamar $f(x)$ sua própria derivada de ordem 0 ⁽¹⁾.

Se considerarmos o tempo t como variável independente e se representarmos o movimento de um ponto pela função $f(t)$, a segunda derivada será *fisicamente* interpretada como sendo a velocidade com que a velocidade varia $f'(t)$ ou, como usualmente se chama, a *aceleração*. Mais tarde (págs. 158-159) discutiremos a interpretação geométrica da derivada de segunda ordem em seus pormenores. Notemos, porém, desde já, os seguintes fatos: no ponto em que $f''(x)$ é positiva, $f'(x)$ cresce juntamente com x ; se, por outro lado, $f''(x)$ for negativa, $f'(x)$ decresce à medida que x cresce.

7. A derivada e o quociente da diferença.

O fato da diferença Δx , no processo de limite que define a derivada, tender para 0, é expresso, algumas vezes, dizendo-se que a quantidade Δx *se torna infinitamente pequena*. Tal maneira de dizer significa que a passagem ao limite é considerada como um processo durante o qual a quantidade Δx pode-se aproximar de zero tanto quanto quisermos, sem igualá-lo jamais. Na notação de Leibnitz, a passagem ao limite, no processo de derivação, é expressa, simbolicamente, pela substituição do símbolo Δ por d , de modo que podemos traduzir o símbolo de Leibnitz, para a derivada, pela equação

$$\frac{dy}{dx} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x}.$$

⁽¹⁾ Os termos *segunda*, *terceira*, ..., *n-ésima* *coeficiente diferencial* são também empregados. Ver a segunda nota da pág. 90.

Se, entretanto, quisermos ter uma concepção clara do significado do cálculo diferencial, devemos nos guardar de considerar as derivadas como quocientes de duas quantidades efetivamente “infinitamente pequenas”. O quociente das diferenças $\frac{\Delta y}{\Delta x}$ deve ser formado com as

diferenças Δx , as quais não são iguais a 0. Após a formação deste quociente das diferenças devemos imaginar a passagem ao limite, efetuada por transformação ou por meio de outro artifício qualquer. Não temos o direito de supor que, *primeiramente*, Δx varie, por meio de algo parecido com um processo de limite até atingir um valor infinitamente pequeno, mas não propriamente 0, de modo que Δx e Δy possam ser substituídos por quantidades “infinitamente pequenas” ou “infinitesimais” dx e dy , para então ser formado o quociente. Tal concepção de derivada é incompatível com a clareza de idéias exigida pela matemática e, na realidade, destituída de qualquer significação. Para um grande número de espíritos simples, indubitavelmente, há certo encanto em admitir esta concepção, o encanto do mistério que está sempre associado à palavra “infinito” e, na própria gênese do cálculo diferencial, Leibnitz misturou essas idéias místicas e vagas, com a compreensão clara do processo de limite. É verdade que a obscuridade que circundou os fundamentos da nova Ciência não impediu que Leibnitz e seus grandes sucessores achassem o caminho da verdade. Mas isto não nos liberta do dever de evitar qualquer idéia confusa na construção do cálculo diferencial e integral.

A notação de Leibnitz, entretanto, não é apenas atraente em si mesma, porém de grande flexibilidade e da maior utilidade. A razão é que em muitos cálculos e transformações podemos lidar com *os símbolos* dy e dx *da mesma maneira que com os números comuns*, permitindo dar expressões mais perfeitas a muitos cálculos que, sem o seu emprêgo, não poderiam ser realizados. Nas páginas seguintes, veremos este fato repetidamente verificado e, assim, desde que não esqueçamos o caráter simbólico dos sinais dy e dx , teremos justificação para o seu uso livre e continuado.

Para as derivadas de segunda ordem e de ordens superiores, Leibnitz entreviu notação muito sugestiva e de grande utilidade prática. Imaginou a derivada de segunda ordem como o limite do “quociente das segundas diferenças”, da forma seguinte. Além da variável x , con-

sideraremos $x_1 = x + h$ e $x_2 = x + 2h$. Tomamos, então, o quociente das segundas diferenças como sendo o quociente das primeiras diferenças do quociente das primeiras diferenças, isto é, a expressão

$$\frac{1}{h} \left(\frac{y_2 - y_1}{h} - \frac{y_1 - y}{h} \right) = \frac{1}{h^2} (y_2 - 2y_1 + y),$$

onde $y = f(x)$, $y_1 = f(x_1)$, e $y_2 = f(x_2)$. Se escrevermos, também, $h = \Delta x$ e $y_2 - y_1 = \Delta y_1$, $y_1 - y = \Delta y$, podemos, apropriadamente, chamar a expressão contida no último parêntese a diferença da diferença de y ou a *segunda diferença de y* e escrever, simbolicamente, ⁽¹⁾

$$y_2 - 2y_1 + y = \Delta y_1 - \Delta y = \Delta(\Delta y) = \Delta^2 y.$$

Nesta notação, o quociente das segundas diferenças será $\frac{\Delta^2 y}{(\Delta x)^2}$, onde o denominador é, realmente, o quadrado de Δx , enquanto, no numerador, o número 2 indica, simbolicamente, a repetição do processo-diferença. Tal representação para o quociente das diferenças ⁽²⁾ levou Leibnitz a introduzir a notação

$$y'' = f''(x) = \frac{d^2 y}{dx^2}, \quad y''' = f'''(x) = \frac{d^3 y}{dx^3}, \text{ etc.,}$$

para as derivadas segunda e de ordem superior e veremos na continuação que ela é satisfatória e prática.

8. Teorema do valor médio.

A relação simples que existe entre a derivada $\frac{dy}{dx} = f'(x)$ e o quociente da diferença é importante para muitos fins. Tal relação é conhe-

⁽¹⁾ $\Delta \Delta = \Delta^2$ não representa um quadrado, porém, apenas, um símbolo para a "diferença da diferença" ou "diferença de segunda ordem".

⁽²⁾ Devemos salientar que a afirmação de que a derivada de segunda ordem pode ser representada como o limite do quociente das diferenças de segunda ordem requer demonstração, visto termos definido a derivada de segunda ordem, não deste modo, mas como o limite do primeiro quociente da diferença das derivadas de primeira ordem. No caso atual, porém, as duas definições são equivalentes desde que a derivada segunda seja contínua. A demonstração não será apresentada, por ora visto não termos, aqui, necessidade particular da mesma.

cida como o *teorema do valor médio*, e é obtida do modo seguinte. Consideremos o quociente das diferenças

$$\frac{f(x_1) - f(x_2)}{x_1 - x_2} = \frac{\Delta f}{\Delta x}$$

de uma função $f(x)$, e admitamos que a derivada exista em todos os pontos do intervalo $x_1 \leq x \leq x_2$, de modo que o gráfico da curva possua tangente em qualquer ponto. O quociente das diferenças será representado pela direção da secante (fig. 14); ele é, efetivamente, a tangente do ângulo α , desenhado na figura. Imaginemos esta secante deslocada paralelamente a si mesma. Pelo menos uma vez ela tangenciará a curva, num ponto entre x_1 e x_2 , isto é, no ponto mais afastado da secante. Logo, haverá um ponto intermediário ξ tal, que

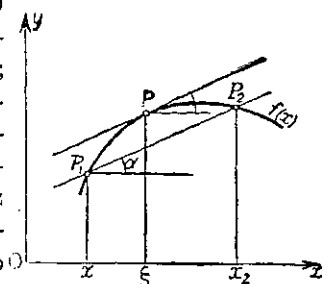


Fig. 14.—Ilustração do teorema do valor médio

$$\frac{f(x_1) - f(x_2)}{x_1 - x_2} = f'(\xi).$$

Este enunciado se denomina *teorema do valor médio do cálculo diferencial*. Podemos ainda exprimi-lo de forma algo diferente, observando que o número ξ pode ser escrito sob a forma

$$\xi = x_1 + \theta(x_2 - x_1),$$

onde θ representa um certo número, entre 0 e 1. Nas aplicações do teorema do valor médio acharemos, muitas vezes, que θ não pode ser determinado com aproximação maior que esta, mas reconheceremos que, usualmente, não há necessidade de valores mais precisos. O teorema do valor médio, enunciado de forma rigorosa, se exprime do modo seguinte:

Se $f(x)$ for contínua no intervalo fechado $x_1 \leq x \leq x_2$ e derivável em todos os pontos do intervalo aberto $x_1 < x < x_2$, existirá pelo menos um valor θ , sendo $0 < \theta < 1$, tal que,

$$\frac{f(x_2) - f(x_1)}{x_2 - x_1} = f'[(x_1 + \theta(x_2 - x_1))].$$

Substituindo-se x_1 por x e x_2 por $x + h$, será possível exprimir o teorema do valor médio pela fórmula

$$\frac{f(x+h) - f(x)}{h} = f'(\xi) = f'(x + h\theta), \quad x < \xi < x + h.$$

Desejamos salientar que, embora seja essencial a continuidade de $f(x)$ em todos os pontos do intervalo, inclusive nos extremos, não há necessidade de se admitir a existência de derivadas nos pontos extremos. Esta observação, aparentemente trivial, é efetivamente útil em muitas aplicações.

Se, em qualquer ponto do intervalo, a derivada deixar de existir, o teorema do valor médio não é mais necessariamente verdadeiro.

Podemos completar o raciocínio intuitivo com as considerações seguintes.

Há, no mínimo, um ponto P da curva que tem a distância máxima da corda que une os pontos de abscissas x_1 e x_2 (fig. 15). Este ponto da curva tem, por hipótese, tangente definida. Provaremos, então, que esta tangente deve ser paralela à corda. Por definição, a tangente

é a posição limite da secante, sendo obtida pela união do ponto P a um ponto Q da curva, enquanto Q move-se na direção de P . Visto que, por hipótese, Q não está mais longe da corda do que P , a linha PQ , traçada de P para Q , ou corta a corda ou se mantém paralela à mesma; e isto deve-se verificar, independentemente do lado em que esteja situado Q , em relação a P . A afirmação, porém, somente é possível se a posição limite fôr paralela à corda. Se designarmos a abscissa de P por ξ , a inclinação $f'(\xi)$ da tangente em P é igual à inclinação da corda,

$\frac{f(x_2) - f(x_1)}{x_2 - x_1}$. Daí poderemos tomar, simplesmente, a abscissa de P para

valor de ξ no teorema.

A demonstração rigorosa do teorema do valor médio é, usualmente, desenvolvida do modo seguinte. Primeiramente estabelecemos o teorema de Rolle, que é um caso especial do teorema do valor médio:

Se a função $\phi(x)$ fôr contínua no intervalo fechado $x_1 \leq x \leq x_2$ e de-

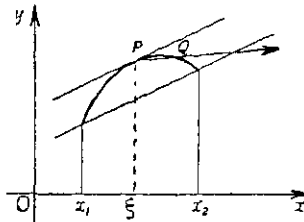


Fig. 15.—Ilustração do teorema do valor médio

riável no intervalo aberto $x_1 < x < x_2$, e se, além disso, $\phi(x_1) = 0$ e $\phi(x_2) = 0$, existirá no mínimo um ponto ξ , no intervalo, para o qual $\phi'(\xi) = 0$.

Efetivamente, há pelo menos um ponto ξ no intervalo, onde a função $\phi(x)$ admite o seu valor máximo ou mínimo (Cap. I, Apêndice I, § 2, pág. 63). Para concretizar, admitamos que ξ seja um ponto em que $\phi(\xi)$ tem um máximo, de modo que para cada x do intervalo, $\phi(x) \leq \phi(\xi)$. Então, para cada número h cujo valor absoluto, $|h|$, for suficientemente pequeno, será verdade que $\phi(\xi) - \phi(\xi + h) \geq 0$. Se h for positivo

$$\frac{\phi(\xi + h) - \phi(\xi)}{h} \leq 0;$$

se h tender para 0, através de valores positivos, obteremos $\phi'(\xi) \leq 0$.

Se, por outro lado, h for negativo, $\frac{\phi(\xi + h) - \phi(\xi)}{h} \geq 0$ e, então, se h tender para 0 através de valores negativos, obteremos $\phi'(\xi) \geq 0$. Comparando as duas desigualdades, constatamos que $\phi'(\xi) = 0$, o que prova o teorema.

Apliquemos o teorema de Rolle à função ⁽¹⁾

$$\phi(x) = f(x) - f(x_1) - \frac{x - x_1}{x_2 - x_1} [f(x_2) - f(x_1)].$$

Esta função satisfaz, sem dúvida, à condição $\phi(x_1) = \phi(x_2) = 0$, sendo da forma $\phi(x) = f(x) + ax + b$, com os coeficientes constantes $a = -\frac{f(x_2) - f(x_1)}{x_2 - x_1}$ e b . Sabemos (pág. 99) que

$$\phi'(x) = f'(x) + a,$$

e, pelo teorema de Rolle, teremos

$$0 = \phi'(\xi) = f'(\xi) + a$$

para um valor intermediário de ξ , convenientemente determinado. Daí tiramos

$$f'(\xi) = -a = \frac{f(x_2) - f(x_1)}{x_2 - x_1},$$

ficando demonstrado o teorema do valor médio.

⁽¹⁾ Esta função, pondo de parte o fator independente de x , representa a distância do ponto $(x, f(x))$ da curva, à secante. O leitor poderá verificá-lo sozinho, muito facilmente.

Como primeira das muitas aplicações do teorema do valor médio, demonstraremos o seguinte. *Seja a função $f(x)$ contínua no intervalo fechado $a \leq x \leq b$, com derivada $f'(x)$ em todos os pontos do intervalo aberto $a < x < b$. Se $f'(x)$ for positiva em qualquer ponto de $a < x < b$, a função $f(x)$ é monótona crescente no intervalo $a \leq x \leq b$. Analogamente, se $f'(x)$ for negativa em $a < x < b$, $f(x)$ será monótona decrescente.*

Demonstraremos somente a primeira parte da tese, visto que a segunda pode ser feita de modo semelhante. Suponhamos que $f'(x) > 0$, e que x_1 e $x_2 > x_1$ sejam dois valores quaisquer de x no intervalo fechado. O teorema do valor médio permite escrever

$$f(x_2) - f(x_1) = (x_2 - x_1) f'(\xi),$$

onde $x_1 < \xi < x_2$. Como ambos os fatores da direita são positivos, segue-se que $f(x_2) > f(x_1)$ e, portanto, $f(x)$ é monótona crescente.

9. Representação aproximada de funções arbitrárias por funções lineares. Diferenciais.

A equação $\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h} = f'(x)$ que define a derivada, é equivalente às equações

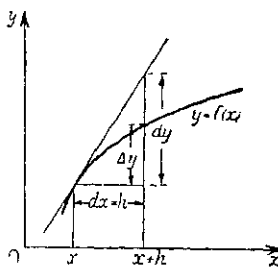
$$f(x) + h - f(x) = hf'(x) + \epsilon h$$

ou $y + \Delta y = f(x + \Delta x) = f(x) + f'(x) \Delta x + \epsilon \Delta x$,

nas quais ϵ é uma quantidade que tende para zero com $h = \Delta x$. Se imaginarmos, por enquanto, o ponto x fixo e o acréscimo Δx variável por essa fórmula, o acréscimo da função, isto é, a quantidade Δy consistirá de dois termos, a saber, uma parte $hf'(x)$, proporcional a h , e um erro que pode ser diminuído quanto quisermos, relativamente a h , tomando-se o próprio h suficientemente pequeno. Assim, quanto menor for o intervalo, em torno do ponto x , que estivermos considerando, tanto mais precisamente a função $f(x+h)$ (que é função de h) será representada pela sua parte linear $f(x) + hf'(x)$. A representação aproximada de $f(x+h)$ por uma função linear de h é expressa geometricamente pela substituição da curva pela tangente no ponto x . Mais tarde (Cap. VII), estudaremos a aplicação prática destas idéias à realização de cálculos aproximados.

Por ora, observaremos de passagem que é possível empregar-se a representação aproximada do acréscimo Δy pela expressão linear $hf'(x)$, para estabelecermos uma definição logicamente satisfatória da noção de "diferencial", o que foi feito, em particular, por Cauchy.

Enquanto que a idéia de diferencial, considerada como quantidade infinitamente pequena, não tem significado, sendo, conseqüentemente, fútil definir a derivada como o quociente de duas quantidades tais, podemos, ainda, experimentar atribuir um sentido tal à equação $f'(x) = dy/dx$, que a expressão dy/dx não precise ser imaginada como puramente simbólica, mas como o quociente efetivo das duas quantidades dy e dx . Para isto, definiremos primeiramente a derivada $f'(x)$ por meio do processo-limite, e, depois, consideraremos x fixo, tomando o acréscimo $h = \Delta x$ como variável independente. Esta quantidade h será denominada a *diferencial* de x e representada por $h = dx$. A expressão $dy = y' dx = hf'(x)$ será, então, definida como a *diferencial da função* y . Como vemos, dy é um número que nada tem a ver com quantidades infinitamente pequenas. A derivada $y' = f'(x)$ é, pois, realmente, o quociente das diferenciais dy e dx . Este enunciado, porém, nada tem de notável; ele é, de fato, mera tautologia, um reenunciado da definição verbal. A diferencial dy é, conseqüentemente, a parte linear do acréscimo Δy (fig. 16).

Fig. 16.—A diferencial dy

Não empregaremos, de imediato, estas diferenciais. Notaremos, todavia, para sermos completos, que também é possível a formação de diferenciais de segunda ou de ordens superiores. Para tanto, escolhamos h de qualquer maneira, mas sempre o mesmo para cada valor de x . Teremos, então que $dy = hf'(x)$ é uma função de x , da qual podemos formar nova diferencial. O resultado será a diferencial de segunda ordem de y , que é representada pelo símbolo $d^2y = d^2f(x)$. O acréscimo de $hf'(x)$ sendo $[f'(h+x) - f'(x)]$, a diferencial de segunda ordem é obtida substituindo-se a quantidade entre colchêtes pela sua parte linear $hf''(x)$, obtendo-se $d^2y = h^2f''(x)$. Podemos, naturalmente, prosseguir do mesmo modo, obtendo as diferenciais de terceira, quarta, ... ordens, de y , as quais podem ser representadas por $h^3f'''(x)$, $h^4f^{(4)}(x)$ e assim sucessivamente.

10. Observações sobre aplicações às ciências naturais.

Nas aplicações da matemática aos fenômenos naturais, jamais lidamos com quantidades definidas com precisão. Se um comprimento

mede, *exatamente*, um metro, é questão que não pode ser decidida por simples experiência e que, conseqüentemente, não tem “significado físico”. Também não há significado físico imediato no dizermos que o comprimento de uma barra material é racional ou irracional; poderemos sempre medi-la, com qualquer grau de precisão desejada, e o que realmente interessa é saber se é possível efetuar a medida empregando apenas números racionais com denominadores relativamente pequenos. Assim como o problema da racionalidade ou irracionalidade no sentido rigoroso da “matemática exata”, não tem significado físico, também a realização efetiva dos processos-limite, nas aplicações, não passa de uma idealização matemática.

O resultado prático de tais abstrações repousa, principalmente, no fato de que o seu emprego torna as expressões analíticas mais simples e manejáveis. Por exemplo, é indiscutivelmente, mais simples e conveniente operar com a noção de velocidade instantânea, que é função de *um único* instante de tempo, bem definido, do que com a de velocidade média entre dois instantes diferentes. Sem tais idealizações, qualquer investigação racional da natureza estaria condenada a complicações insanáveis, caindo no seu próprio início.

Não é nosso intuito, entretanto, entrar na discussão das relações existentes entre a matemática e a realidade. Queremos apenas salientar, visando melhor compreensão da teoria, que podemos substituir a derivada pelo quociente das diferenças, nas aplicações, e vice-versa, desde que as diferenças sejam suficientemente pequenas para garantir uma aproximação bastante exata. Tanto o físico, como o biólogo, o engenheiro ou qualquer outro que tenha que lidar com tais idéias na prática, tem o direito de identificar o quociente das diferenças com a derivada, dentro dos seus limites de precisão. Quanto menor for o incremento $h = dx$ da variável independente, tanto mais precisamente ele poderá representar o acréscimo $\Delta y = f(x + h) - f(x)$, pela diferencial $dy = hf'(x)$. Dentro dos limites de exatidão requerida pelo problema, costuma-se denominar as quantidades $dx = h$ e $dy = hf'(x)$ por “infinitesimais”. Tais quantidades “fisicamente infinitesimais” têm significado preciso. Elas são quantidades finitas, diferentes de zero, escolhidas suficientemente pequenas para a investigação considerada, por exemplo, menores do que a parte fracionária de um comprimento de onda ou menores do que a distância entre dois íons de um átomo.

De uma maneira geral, tais quantidades são menores do que o grau de precisão desejado.

EXEMPLOS

1.* Substituir o enunciado: "No ponto $x = \xi$ a função $f(x)$ não é derivável" por outro equivalente, sem empregar a palavra "derivável".

2. Derivar as funções seguintes diretamente, utilizando a definição de derivada:

$$\begin{array}{llll} (a) \frac{1}{x+1} & (b) \frac{1}{x^2+2} & (c) \frac{1}{2x^2+1} & (d) \frac{1}{\sin x} \\ (e) \sin 3x & (f) \cos ax & (g) \sin^2 x & (h) \cos^2 x \end{array}$$

3. Determinar o valor intermediário ξ do teorema do valor médio para as funções seguintes, traçando o gráfico de cada caso:

$$(a) 2x \quad (b) x^2 \quad (c) 5x^3 + 2x \quad (d) 1/(x^2 + 1) \quad (e) x^{1/3}$$

4. Demonstrar que o teorema do valor médio não se aplica às funções seguintes, quando os dois pontos têm sinais opostos, por exemplo, $x_1 = -1$, $x_2 = 1$:

$$(a) 1/x \quad (b) |x| \quad (c) x^{2/3}$$

Ilustrar graficamente e comparar com o exercício anterior.

4. INTEGRAL INDEFINIDA, FUNÇÃO PRIMITIVA E TEOREMAS FUNDAMENTAIS DO CÁLCULO DIFERENCIAL E INTEGRAL.

Como já frisamos anteriormente, a conexão existente entre os problemas da integração e da diferenciação é a pedra angular do cálculo diferencial e integral. Tal relação será, agora, o objeto dos nossos estudos.

1. A integral como função do limite superior.

O valor da integral definida da função $f(x)$ depende da escolha dos limites a e b da integração. Tanto pode ser função do limite inferior a , como do superior b . A fim de estudar esta dependência de modo mais preciso, imaginemos o limite inferior a como um número fixo, designemos a variável de integração não mais por x , mas por u (pág. 82), e indiquemos o limite superior por x em vez de b , para sugerir que de-

venho considerar a variação do limite superior, pesquisando o valor da integral como função d'êste limite. Assim, escreveremos

$$\int_a^x f(u) du = \Phi(x).$$

Chamaremos à função $\Phi(x)$ uma *integral indefinida* da função $f(x)$.

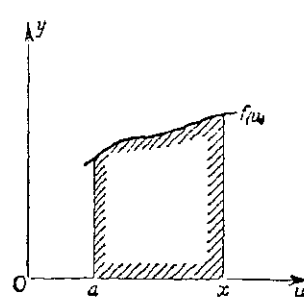


Fig. 17

Quando nos referirmos a *uma* e não à integral indefinida, queremos frisar que poderíamos ter escolhido qualquer outro limite inferior em vez de a , o que, ordinariamente, dá um valor diferente à integral. Geometricamente, a integral indefinida para cada valor de x é dada pela área sob a curva $y = f(u)$ (tracejada na fig. 17) e limitada pelas ordenadas $u = a$ e $u = x$, com o sinal determinado de acôrdo com as regras já estabelecidas (pág. 81).

Se escolhermos α para limite inferior em vez de a , teremos a integral indefinida

$$\Psi(x) = \int_{\alpha}^x f(u) du.$$

A diferença $\Psi(x) - \Phi(x)$ será dada por

$$\int_a^{\alpha} f(u) du,$$

que é constante, visto a e α terem sido ambos considerados números fixos. Portanto

$$\Psi(x) = \Phi(x) + \text{const.};$$

As integrais indefinidas da mesma função diferem unicamente por uma constante aditiva.

Podemos, da mesma forma, considerar a integral como função do limite inferior e introduzir a função

$$\phi(x) = \int_x^b f(u) du,$$

na qual b é uma quantidade fixa. Novamente, teremos duas integrais

com limites superiores diferentes, b e β , divergindo sòmente por uma constante aditiva $\int_b^\beta f(u) du$.

2. Derivadas das integrais indefinidas.

A derivação da integral indefinida $\Phi(x)$, em relação à variável x , nos conduz ao teorema seguinte:

A integral indefinida

$$\Phi(x) = \int_a^x f(u) du$$

de uma função contínua $f(x)$ possui sempre derivada $\Phi'(x)$, e, além disso,

$$\Phi'(x) = f(x);$$

isto é, a derivação da integral indefinida de uma função contínua dá-nos, novamente, a mesma função.

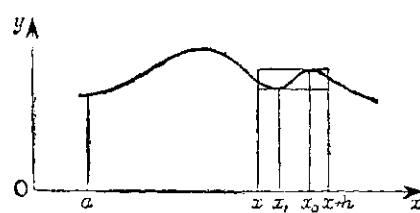


Fig. 18.—Derivação da integral indefinida

Esta é a ideia fundamental de todo o cálculo diferencial e integral. A demonstração, extremamente simples, decorre da interpretação da integral como área. Formemos o quociente das diferenças

$$\frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h},$$

e observemos que o numerador

$$\Phi(x+h) - \Phi(x) = \int_a^{x+h} f(u) du - \int_a^x f(u) du = \int_x^{x+h} f(u) du$$

representa a área limitada pelas ordenadas correspondentes a x e $x+h$.

Seja x_0 um ponto entre x e $x+h$, no qual a função $f(x)$ admite o valor máximo, e x_1 um ponto no qual a função assume o valor mínimo, dentro do intervalo considerado (fig. 18). A área em questão ficará

contida entre os valores de $hf(x_0)$ e $hf(x_1)$, que representam as áreas dos retângulos com o intervalo entre x e $x+h$ como base e $f(x_0)$ e $f(x_1)$, respectivamente, como alturas. Analiticamente,

$$f(x_0) \geq \frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h} \geq f(x_1).$$

A demonstração pode ser feita diretamente, partindo da definição de integral, sem apêlo à interpretação geométrica ⁽¹⁾. Para tal, escrevamos

$$\int_x^{x+h} f(u) du = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{\nu=1}^n f(u_\nu) \Delta u_\nu,$$

onde $u_0 = x$, $u_1, u_2, \dots, u_n = x+h$, são pontos de divisão do intervalo entre x e $x+h$. Além disso, o maior dos valores absolutos das diferenças $\Delta u_\nu = u_\nu - u_{\nu-1}$ tende para zero à medida que n cresce. Desta maneira, $\Delta u_\nu/h$ será certamente positivo, quer h seja positivo, quer negativo. Como $f(x_0) \geq f(u_\nu) \geq f(x_1)$, e visto a soma das quantidades Δu_ν ser igual a h , segue-se que

$$f(x_0) \geq \frac{1}{h} \sum f(u_\nu) \Delta u_\nu \geq f(x_1);$$

se n tender para o infinito, obteremos as desigualdades enunciadas acima, pois

$$\frac{1}{h} \int_x^{x+h} f(u) du \text{ ou } \frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h}.$$

Se h tender, então, para zero, $f(x_0)$ e $f(x_1)$ tenderão, ambos, para o limite $f(x)$, dada a continuidade da função. Vemos, pois, imediatamente, que

$$\Phi'(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h} = f(x),$$

como asseverava o teorema.

Devido à derivabilidade de $\Phi(x)$ resulta (§ 3, N. 5, pág. 97) o seguinte teorema:

A integral de uma função contínua $f(x)$ é uma função contínua do limite superior.

(1) Ver, também, a discussão posterior, na pág. 127.

Para completar, diremos que se considerarmos a integral definida, não como uma função do seu limite superior, mas sim do inferior, a derivada não será igual a $f(x)$, mas sim a $-f(x)$. Escreveremos

$$\phi(x) = \int_x^b f(u) du,$$

e então

$$\phi'(x) = -f(x)$$

A demonstração decorre imediatamente da observação de que

$$\int_x^b f(u) du = - \int_b^x f(u) du.$$

3. Função primitiva; definição geral da integral indefinida.

O teorema que acabamos de demonstrar estabelece que a integral indefinida $\Phi(x)$ dá solução imediata ao problema seguinte: *dada uma função $f(x)$, determinar outra $F(x)$, tal que*

$$F'(x) = f(x).$$

Este problema requer a *inversão do processo de derivação*. É um exemplo típico de solução inversa, tal como ocorre em muitas partes da matemática e que já verificamos ser um método matemático muito profícuo para a geração de novas funções. (Por exemplo, a primeira extensão da idéia dos números naturais foi obtida graças à necessidade de se inverterem certos processos elementares de cálculo. A formação das funções inversas levou-nos, por sua vez, a novas espécies de funções).

Uma função $F(x)$ tal que $F'(x) = f(x)$, é denominada *função primitiva de $f(x)$* ou, simplesmente, *primitiva de $f(x)$* . Esta designação sugere que a função $f(x)$ se origina de $F(x)$ por derivação.

O problema da inversão da derivação ou da determinação da função primitiva é, à primeira vista, de caráter completamente diverso da integração. Entretanto, sabemos da pág. 111, que:

Toda integral indefinida $\Phi(x)$ da função $f(x)$ é função primitiva de $f(x)$.

Contudo, tal resultado não resolve inteiramente o problema da determinação das funções primitivas, visto não sabermos se achamos *tôdas* as suas soluções. A questão referente ao grupo formado por tôdas as funções primitivas é satisfeita pelo teorema seguinte, às vezes mencionado como fundamental do cálculo diferencial e integral:

A diferença entre duas primitivas $F_1(x)$ e $F_2(x)$ da mesma função $f(x)$ é sempre uma constante:

$$F_1(x) - F_2(x) = c.$$

Assim, de qualquer função primitiva $F(x)$ podem-se obter todas as outras sob a forma

$$F(x) + c$$

mediante escolha conveniente da constante c . Inversamente, a expressão $F_1(x) = F(x) + c$ representa uma função primitiva de $f(x)$, para cada valor da constante c .

É claro que para qualquer valor da constante c , a função $F(x) = c$ é uma primitiva, desde que $F(x)$ o seja. Temos (pág. 96)

$$\frac{[F(x+h) + c] - [F(x) + c]}{h} = \frac{F(x+h) - F(x)}{h},$$

e como, por hipótese, o primeiro membro tende para $f(x)$ quando $h \rightarrow 0$, o mesmo deve acontecer ao segundo membro, e, portanto

$$\frac{d}{dx} [F(x) + c] = f(x) = F'(x).$$

Para concluir a demonstração do teorema, resta mostrar que a diferença das funções primitivas é, sempre, uma constante. Seja a diferença

$$F_1(x) - F_2(x) = G(x)$$

da qual formamos a derivada

$$G'(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \left[\frac{F_1(x+h) - F_1(x)}{h} - \frac{F_2(x+h) - F_2(x)}{h} \right].$$

Ambas as expressões do segundo membro, por hipótese, têm o mesmo limite $f(x)$, quando $h \rightarrow 0$; logo, $G'(x) = 0$, para todos os valores de x . Entretanto, uma função cuja derivada é nula em toda a parte deve ter um gráfico cuja tangente é sempre paralela ao eixo dos x , isto é, deve ser constante. Teremos, então, $G(x) = c$, como tínhamos enunciado. Este último fato pode ser verificado por meio do teorema do

valor médio, sem recorrermos à intuição. Aplicando o teorema do valor médio a $G(x)$, teremos, com efeito:

$$G(x_2) - G(x_1) = (x_2 - x_1)G'(\xi); \quad x_1 < \xi < x_2.$$

Já sabemos, porém, que a derivada $G'(x)$ é nula para todos os valores de x , e, portanto, em particular, para ξ . Deduz-se imediatamente que $G(x_1) = G(x_2)$. Desde que x_1 e x_2 sejam valores arbitrários de x no intervalo considerado, $G(x)$ deve ser constante.

Combinando o teorema que acabamos de provar com o resultado do n.º 2 (pág. 111), podemos enunciar o seguinte:

Qualquer função primitiva $F(x)$ de uma função dada $f(x)$ pode ser representada por

$$F(x) = c + \Phi(x) = c + \int_a^x f(u) du,$$

onde c e a são constantes, e, reciprocamente, para quaisquer valores constantes de a e de c , escolhidos arbitrariamente, tal expressão sempre representará a função primitiva.

Podemos supor facilmente que a constante c pode, em geral, ser omitida, porque, mudando-se o limite inferior a , altera-se a função primitiva por uma constante aditiva. Em muitos casos, contudo, não se obtêm todas as funções primitivas se omitirmos c , como mostra, por exemplo, $f(x) = 0$. Para esta função a integral definida do N.º 1 (pág. 110) é sempre nula, independentemente do limite inferior; entretanto, qualquer constante arbitrária é função primitiva de $f(x) = 0$. A função $f(x) = \sqrt{x}$, proporciona um segundo exemplo. Esta função é definida somente para os valores não-negativos de x e a sua integral indefinida é

$$\Phi(x) = \frac{2}{3}x^{3/2} - \frac{2}{3}a^{3/2},$$

e verificamos que, qualquer que seja a forma pela qual escolhermos o limite inferior a , a integral indefinida $\Phi(x)$ é sempre obtida de $\frac{2}{3}(x)^{3/2}$ pela adição de uma constante menor ou igual a zero, a saber, a constante $-\frac{2}{3}(a)^{3/2}$. Entretanto, $\frac{2}{3}x^{3/2} + 1$ é também uma função primitiva de \sqrt{x} . Assim, na expressão geral da função primitiva não podemos dispensar a função aditiva. A relação achada permite darmos uma extensão à idéia de integral indefinida. Chamaremos, daqui para diante, qualquer expressão da forma $c + \Phi(x) = c + \int_a^x f(u) du$, uma

integral indefinida de $f(x)$. Em outras palavras, *não faremos distinção entre função primitiva e integral indefinida*. Não obstante, para que o leitor tenha uma concepção clara sobre as relações existentes entre estes conceitos, é absolutamente necessário que, antes de tudo, grave bem no espírito que integração e inversão de derivação são duas coisas completamente diferentes, e que só o conhecimento do parentesco entre as mesmas nos autoriza a aplicar o termo "integral indefinida" também à função primitiva.

A integral indefinida é usualmente representada por uma notação que é, talvez, um pouco obscura. Escrevemos

$$F(x) = c + \int_a^x f(u) du = \int f(x) dx;$$

isto é, omitimos tanto o limite superior x como o inferior a e a constante c , além de empregarmos a letra x para a variável de integração. Seria melhor, na realidade, evitar esta última troca, para evitar possíveis confusões com o limite superior x que é a variável independente de $F(x)$. Usando a notação $\int f(x) dx$ não devemos perder de vista a indeterminação contida na mesma, isto é, este símbolo representa, sempre, somente *uma* integral indefinida.

4. Emprego das funções primitivas na avaliação das integrais definidas.

Suponhamos conhecida uma função primitiva qualquer $F(x) = \int f(x) dx$ da função $f(x)$ e que busquemos o valor da integral definida $\int_a^b f(u) du$. Sabemos que a integral definida

$$\Phi(x) = \int_a^x f(u) du,$$

sendo, também, uma função primitiva de $f(x)$, pode diferir de $F(x)$ somente pela constante de sua adição. Consequentemente

$$\Phi(x) = F(x) + c,$$

ficando imediatamente determinada a constante de adição c , se lembrarmos que a integral indefinida $\Phi x = \int_a^x f(u) du$ se anula para $x = a$.

Obteremos, então, $0 = \Phi(a) = F(a) + c$, donde $c = -F(a)$ e $\Phi(x) = F(x) - F(a)$. Em particular, para $x = b$, teremos:

$$\int_a^b f(u) du = F(b) - F(a),$$

que nos dá a seguinte importante regra:

Se $F(x)$ for uma função primitiva qualquer de $f(x)$, a integral definida de $f(x)$ entre os limites a e b é igual à diferença $F(b) - F(a)$.

Se usarmos a relação $F'(x) = f(x)$, podemos escrevê-la sob a forma

$$F(b) - F(a) = \int_a^b F'(x) dx = \int_a^b \frac{dF(x)}{dx} dx.$$

Esta fórmula pode ser compreendida diretamente e demonstrada com facilidade. Dividamos o intervalo $a \leq x \leq b$ em subintervalos $\Delta x_1, \Delta x_2, \dots, \Delta x_n$ e consideremos a soma $\sum \frac{\Delta F}{\Delta x_r} \Delta x_r$. Por um lado, esta soma é simplesmente $\sum \Delta F = F(b) - F(a)$, independente de subdivisão particular; daí seu limite $F(b) - F(a)$. Por outro lado, porém, o seu limite é, ainda, igual a $\int_a^b F'(x) dx$, como se deduz do teorema do valor médio. Temos, então, $\Delta F / \Delta x_r = F'(\xi_r)$, onde ξ_r representa um ponto intermediário entre os extremos x_{r-1} e x_r no intervalo Δx_r . A soma será, pois, igual a $\sum \Delta x_r F'(\xi_r)$ e, pela definição de integral, esta expressão tende para o limite $\int_a^b F'(x) dx$, à medida que as subdivisões se vão tornando cada vez mais delgadas, como estabelece a fórmula.

Nas aplicações da regra, usamos seguidamente o símbolo $\Big|$ para representar a diferença $F(b) - F(a)$, isto é, escrevemos assim

$$\int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a) = F(x) \Big|_a^b,$$

indicando o traço vertical que, na expressão precedente, devemos substituir x , primeiro por b , e, depois, por a , formando, então, a diferença entre as quantidades resultantes.

5. Exemplos.

Estamos agora em condições de ilustrar, com alguns exemplos simples, as relações existentes entre a integral definida, a integral indefinida e a derivada, as quais acabamos de estudar. Cada fórmula de

integração, demonstrada diretamente no § 2 (pág. 82), permite, em face do teorema da pág. 111, a dedução de uma fórmula de derivação.

A fórmula de integração

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha + 1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1})$$

para qualquer quantidade racional $\alpha \neq -1$ e para todos os valores positivos de a e b , obtida na pág. 86, nos dá

$$\int_a^x u^\alpha du = \frac{1}{\alpha + 1} (x^{\alpha+1} - a^{\alpha+1}),$$

se substituirmos a variável de integração por u e o limite superior por x . Do teorema fundamental decorre que o segundo membro desta expressão é uma função primitiva do integrando, isto é, a fórmula de derivação

$$\frac{d}{dx} x^{\alpha+1} = (\alpha + 1)x^\alpha$$

será válida para todos os valores racionais de $\alpha \neq -1$ e para todos os valores positivos de x . Por substituição direta, verificamos que esta *última* expressão também se verifica para $\alpha = -1$, se $x > 0$. O resultado coincide com o que achamos pela derivação direta (pág. 95). Assim, empregando o teorema fundamental, depois de efetuada a integração, pode-se evitar o incômodo da derivação.

A fórmula de integração (pág. 87)

$$\int_a^x \cos u \, du = \sin x - \sin a$$

conduz a $\frac{d}{dx} \sin x = \cos x$, em coincidência com o resultado encontrado na pág. 96.

Reciprocamente, podemos considerar cada fórmula de derivação, diretamente demonstrada, $F'(x) = f(x)$, como decorrente da relação que existe entre a função primitiva $F(x)$ e a função derivada $f(x)$, isto é, podemos encará-la como fórmula para a integração indefinida e, depois, obter da mesma a integral definida de $f(x)$, como fizemos na pág. 117. Este método é empregado com freqüência, como veremos no Cap. IV (pág. 205). Em particular, pode-se partir dos resultados obtidos no § 3 (pág. 94), obtendo-se as fórmulas relativas às integrais do § 2 (pág. 82), em face do teorema fundamental. Por exemplo, sabemos que $\frac{d}{dx} x^{\alpha+1} = (\alpha + 1)x^\alpha$

(pág. 95). Logo, $\frac{x^{\alpha+1}}{\alpha + 1}$ é uma função primitiva ou integral indefinida de x^α , desde que $\alpha \neq -1$, e chegamos novamente à fórmula relativa à integral acima, pela página 117.

EXEMPLOS

1. Deduzir as integrais correspondentes às derivadas dos Exemplos 2 e 3 da pág. 109.

2. Avaliar (a) $\int_0^1 \frac{dx}{(x+1)^2}$ (b) $\int_0^1 \frac{2x dx}{(x^2+1)^2}$.

3. Com os dados do exemplo 2, e partindo da definição de integral definida, demonstrar que

$$(a) \lim_{n \rightarrow \infty} n \left[\frac{1}{(n+1)^2} + \frac{1}{(n+2)^2} + \dots + \frac{1}{(2n)^2} \right] = \frac{1}{2}$$

$$(b) \lim_{n \rightarrow \infty} n^2 \left[\frac{2}{(n^2+1)^2} + \frac{2}{(n^2+2^2)^2} + \dots + \frac{n}{(n^2+n^2)^2} \right] = \frac{1}{4}.$$

5. MÉTODOS SIMPLES DE INTEGRAÇÃO GRÁFICA

Uma integral definida ou função primitiva de $f(x)$ é uma função $y = F(x)$ que pode ser considerada, não somente como área, mas, como qualquer outra função, pode, também, ser representada gráficamente por uma curva. A definição sugere a possibilidade imediata de se construir tal curva aproximadamente, obtendo-se, assim, o gráfico da função integral. De início, lembraremos

que tal curva não é única, visto que a constante aditiva faz com que ela se desloque, paralelamente a si mesma, na direção do eixo dos y . Podemos, pois, estabelecer que a curva integral passa por um ponto arbitrariamente escolhido, por exemplo, pelo ponto de coordenadas $x=1$, $y=0$, se $x=1$ pertencer ao intervalo para o qual $f(x)$ é definida. A curva fica,

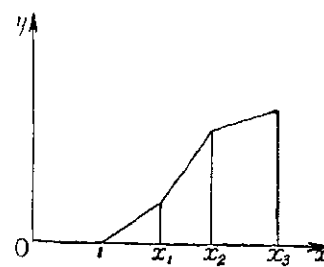
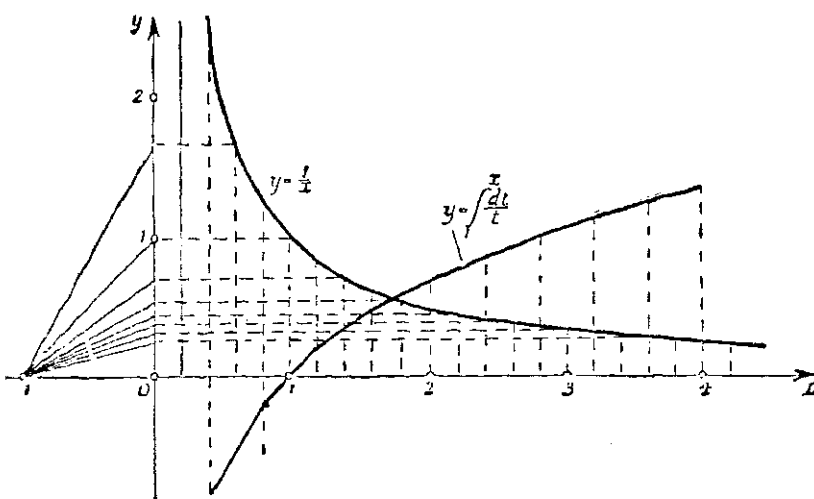


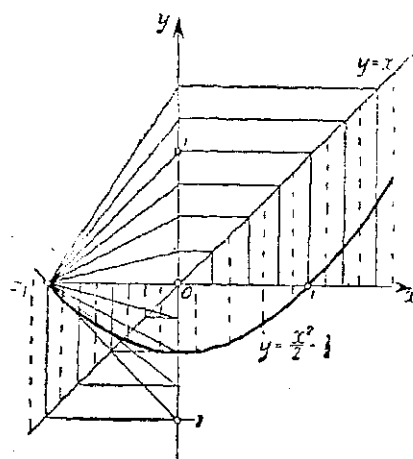
Fig. 19.—Integração gráfica

pois, determinada, pela exigência de que, para cada valor de x , a sua direção seja dada pelo valor correspondente de $f(x)$. Para se obter uma construção aproximada que satisfaça tais condições, procuraremos desenhar, não propriamente a curva $y = F(x)$, mas sim um contorno poligonal (linha quebrada), cujos vértices estejam, verticalmente, em correspondência com os pontos de divisão do eixo dos x , previamente escolhidos, e cujos lados tenham, aproximadamente, a mesma direção que o segmento da curva integral, situado entre os mesmos pontos de divisão. Para isto, dividamos o intervalo considerado do eixo dos x

por meio dos pontos $x = 1, x_1, x_2, \dots$ em certo número de partes, não necessariamente tôdas iguais, e, pelos pontos de divisão, elevemos

Fig. 20.—Integração gráfica de $1/x$

paralelas ao eixo dos y . Tracemos, então, pelo ponto $x = 1, y = 0$ (fig. 19), a linha reta, cuja inclinação é igual a $f(1)$; pela interseção

Fig. 21.—Integração gráfica de x

desta com a linha $x = x_1$ traçaremos outra linha com a inclinação $f(x_1)$; pela interseção desta com a linha $x = x_2$ traçaremos a reta com a inclinação $f(x_2)$, e assim sucessivamente. Na prática, eleva-se a ordenada relativa à curva $y = f(x)$, em cada ponto de divisão, projetando-a sobre uma paralela qualquer ao eixo dos y . Para fixar idéias, suponhamos que as ordenadas foram projetadas sobre o próprio eixo dos y . Obteremos, então, a direção da curva integral, unido o ponto de coordenada $x = 0$ e $y = f(x)$ ao ponto $x = -1, y = 0$. Transportando essas direções paralelamente a si mesmas, obteremos o contorno poligonal cujos vértices estão situados, verticalmente, em correspondência com os pontos de divisão do eixo dos x , e cujas direções coin-

cidem com as da curva integral, no início de cada intervalo. A poligonal pode representar a curva integral com o grau de aproximação desejado, tornando-se a subdivisão do intervalo suficientemente grande. A precisão do traçado pode ser comprovada escolhendo-se, não a direção de cada segmento do polígono no ponto inicial, mas sim a do ponto médio do intervalo correspondente (figs. 20 e 21) ⁽¹⁾.

A construção descrita, aplicada à função $f(x) = x$, foi efetuada na figura 21. Ela nos dá, pela integração gráfica, uma aproximação da curva integral, que é a paralela $y = \frac{1}{2}x^2 - \frac{1}{2}$. Além disso, a figura 20 apresenta uma aproximação da curva integral da função $f(x) = 1/x$. Esta integral, que nos fornecerá a função logarítmica, será estudada, posteriormente, com grande minúcia. Finalmente, lembramos ao leitor a conveniência de resolver, por si mesmo, alguns outros exemplos, como, v. g., integrar, graficamente, $\sin x$ e $\cos x$.

EXEMPLO

1. Construir as seguintes curvas integrais, por integração gráfica, com intervalos $h = 1/10$:

$$(a) \int_0^x x^2 dx \quad (0 \leq x \leq 2). \quad (b) \int_1^x \frac{1}{x^2} dx \quad (1 \leq x \leq 2).$$

$$(c) \int_0^x \frac{1}{1+x^2} dx \quad (0 \leq x \leq 1).$$

$$\text{Avaliar, em particular, } \int_0^1 \frac{1}{1+x^2} dx.$$

6. OBSERVAÇÕES SOBRE AS RELAÇÕES EXISTENTES ENTRE INTEGRAL E DERIVADA

Antes de estudarmos, sistematicamente, as relações deduzidas no § 4 (pág. 109), considerá-las-emos sob outro ponto de vista, estritamente relacionado com a concepção intuitiva de densidade e outros conceitos físicos.

⁽¹⁾ Mencionaremos, de passagem, que a integração gráfica (isto é, a determinação do gráfico de $F(x)$, função primitiva de $f(x)$ que também é dada por um gráfico) pode ser realizada por meio de um aparelho mecânico, o integrálo. Um ponteiro percorre a curva enquanto uma pena traça, automaticamente, uma das curvas $y = F(x)$, para a qual $F'(x) = f(x)$. A indeterminação da constante de integração é traduzida por certa arbitrariedade na posição inicial do aparelho. Artíficos gerais de cálculo, relativos à integração, encontram-se nas obras: *Cálculo Integral*, págs. 214-217, de B. Williamson (Ed. Longmans); *Dictionary of Applied Physics*, vol. III, págs. 450-457 (Ed. Macmillan, 1923).

1. Distribuição de massa e densidade. Quantidade total e quantidade específica.

Suporemos que uma massa qualquer é distribuída ao longo de uma linha reta, o eixo dos x , de uma maneira contínua, porém, não obrigatoriamente uniforme. Imaginemos, por exemplo, uma coluna vertical de ar sobre a superfície de área 1. Tomaremos para eixo dos x uma linha vertical e, para origem, o ponto da vertical situado na superfície da Terra. A massa total, localizada entre duas abscissas x_1 e x_2 , é determinada por meio da chamada função-soma $F(x)$, da seguinte maneira. Medem-se as distâncias a partir do ponto inicial de distribuição de massa, $x = 0$, sobre a vertical, e representa-se a massa total, compreendida entre as abscissas 0 e x , por $F(x)$. O incremento sofrido pela massa, entre as abscissas x_1 e x_2 , é dado, então, pela fórmula

$$F(x_2) - F(x_1);$$

assim, o incremento recebe um sinal que mudará se x_1 e x_2 forem trocados um pelo outro.

A massa média, por unidade de comprimento, entre x_1 e x_2 será

$$\frac{F(x_2) - F(x_1)}{x_2 - x_1}.$$

Se admitirmos que a função $F(x)$ é derivável, quando $x_2 - x_1$ êste valor tende para a derivada $F'(x_1)$. Tal quantidade é, precisamente, o que denominamos usualmente *massa específica* ou *densidade* de distribuição no ponto x_1 , dependendo o seu valor, naturalmente, do ponto particular escolhido. Entre a densidade $f(x)$ e a função-soma $F(x)$ existe, portanto, a relação

$$F(x) = \int_0^x f(u) du; \quad f(x) = F'(x).$$

A função-soma é uma função primitiva da densidade, ou, o que vem a dar no mesmo, a massa é a integral da densidade e, reciprocamente, a densidade é a derivada da função-soma.

Esta mesma função é encontrada, com muita frequência, na física. Por exemplo, se designarmos por $Q(t)$ a quantidade total de calor necessária para elevar a unidade de massa de uma substância, da

temperatura t_0 à temperatura t , a quantidade de calor necessária para elevar a temperatura de t_1 a t_2 será igual a

$$Q(t_2) - Q(t_1).$$

Entre t_1 e t_2 a quantidade média de calor consumida por unidade de acréscimo de temperatura é

$$\frac{Q(t_2) - Q(t_1)}{t_2 - t_1}.$$

Se admitirmos, novamente, que a função $Q(t)$ é derivável, no limite obteremos a função

$$q(t) = \lim_{t_2 \rightarrow t} \frac{Q(t) - Q(t_1)}{t - t_1},$$

que denominaremos *calor específico* da substância. Este calor específico deve, em geral, ser considerado como função da temperatura.

Entre o calor específico e a quantidade total de calor surge, novamente, a relação característica de integral e derivada,

$$\int_a^b q(t) dt = Q(b) - Q(a).$$

Encontraremos a mesma relação sempre que as quantidades total e específica forem consideradas. Por exemplo, carga elétrica e densidade de carga, ou força total sobre uma superfície, comparada com a densidade de força, isto é, pressão.

Na natureza, acontece que geralmente conhecemos diretamente, não a densidade, ou quantidade específica, mas sim a quantidade total. Assim, é a integral que é primitiva (como sugere o nome "primitiva"), obtendo-se a quantidade específica somente depois de aplicar-se um processo-limite, isto é, a derivação.

Incidentalmente, notemos que se as massas consideradas são positivas por sua natureza, a função-soma $F(x)$ será, forçosamente, função monótona crescente de x e, conseqüentemente, a quantidade específica, a densidade $f(x)$, deve ser positiva (não negativa). Nada impede, porém, de considerarmos também quantidades negativas (por exemplo, eletricidade negativa). Em tal caso, as funções-soma consideradas $F(x)$ não precisam mais ser monótonas.

2. Aplicações.

A relação entre a função-soma primitiva e a densidade de distribuição talvez se torne mais clara quando verificarmos que, do ponto de vista dos fatos físicos, os processos-limite de integração e derivação representam, apenas, uma idealização abstrata, não exprimindo algo palpável na natureza. Ao contrário, no reino da objetivação física podemos formar, em lugar da integral, somente uma soma de quantidades muito pequenas e, em lugar da derivada, o quociente de quantidades igualmente muito pequenas. As quantidades Δx se mantêm diferentes de 0, sendo a passagem ao limite $\Delta x \rightarrow 0$ apenas uma simplificação matemática que não prejudica, essencialmente, a precisão da representação simbólica dos fatos reais.

Como exemplo, retomemos a coluna vertical de ar. De acordo com a teoria atômica, sabemos que não podemos idealizar a massa distribuída segundo uma função contínua de x . Pelo contrário, somos levados a admitir (e isto representa, também, uma hipótese simplificadora) que a massa se distribui ao longo do eixo dos x sob a forma de grande número de pontos moleculares situados muito próximos uns dos outros. A função-soma $F(x)$ não será, então, uma função contínua, mas terá um valor constante no intervalo entre duas moléculas, dando um salto desde que x atinja o ponto ocupado por uma molécula. O valor deste salto será igual à massa da molécula, sendo a distância média entre moléculas, de acordo com os resultados estabelecidos pela teoria atômica, da ordem 10^{-8} cm. Se tivermos que realizar qualquer medida na coluna de ar de que nos estamos ocupando, sendo consideradas desprezíveis massas moleculares da ordem 10^{-4} , a função dada não poderá ser distinguida de uma função contínua. Efetivamente, se escolhermos dois valores x e $x + \Delta x$, cuja diferença Δx seja menor do que 10^{-4} cm, a diferença entre $F(x)$ e $F(x + \Delta x)$ será igual à massa das moléculas do intervalo. Como o número destas moléculas é de ordem 10^4 , os valores de $F(x)$ e de $F(x + \Delta x)$ serão, em tudo que disser respeito à nossa experiência, iguais. Assim, consideraremos como densidade de distribuição, simplesmente o quociente $\frac{\Delta F(x)}{\Delta x} = \frac{F(x + \Delta x) - F(x)}{\Delta x}$. Constitui, com efeito, hipótese física importante o fato de não obtermos valores mensuráveis diferentes para este quo-

ciente, quando Δx variar entre certos limites, por exemplo, entre 10^{-4} e 10^{-5} cm. Imaginemos, agora, que $F(x)$ seja calculada e determinada para um grande número de pontos em torno de 10^{-4} cm, e que os pontos assim achados sejam ligados por linhas retas; obter-se-á um polígono que, pelo arredondamento dos vértices, proporcionará uma curva dotada de tangente, variável continuamente. Esta curva será o gráfico de uma função, digamos, de $F_1(x)$. Tal função, $F_1(x)$, não pode, dentro dos limites da precisão experimental, ser diferenciada de $F(x)$, e suas derivadas, dentro dos mesmos limites, serão iguais a $\Delta F/\Delta x$. Acharmos, assim, uma função contínua, derivável, que, para as finalidades físicas, é a função $F(x)$.

Talvez seja conveniente discutirmos ainda um outro exemplo dos conceitos de função-soma e densidade de distribuição. Na estatística, por exemplo, na teoria cinética da matéria ou na biologia estatística, estes conceitos ocorrem freqüentemente, sob uma forma na qual a natureza da idealização matemática é particularmente clara. Imaginemos, por exemplo, as moléculas de um gás contido em um recipiente e observemos as suas velocidades num dado instante. Seja N o número de moléculas e $N\Phi(x)$ o número daquelas cuja velocidade é menor do que x . A relação entre o número de moléculas que se movem com velocidade entre 0 e x e o número total de moléculas será, então, $\Phi(x)$. Esta função-soma não é contínua, mas sim seccionalmente constante ⁽¹⁾ e, súbitamente, cresce de $1/N$ quando x , no seu crescimento, atinge valor igual à velocidade de alguma molécula.

A idealização que devemos fazer consiste em imaginar o número N como capaz de crescer além de qualquer limite. Admitamos, então, que na passagem ao limite, $N \rightarrow \infty$, a função-soma $\Phi(x)$ tende para uma função-limite, $F(x)$, contínua e definida. Que este seja realmente o caso (isto é, que possamos substituir $\Phi(x)$, com suficiente precisão), representa, sem dúvida, uma importante hipótese física. Outra hipótese, do mesmo tipo, é supormos que a função $F(x)$ possui derivada $F'(x) = f(x)$, à qual chamaremos a densidade de distribuição. A função-soma é relacionada com a densidade de distribuição pelas equações

$$F(x) = \int_0^x f(u) du; \quad F(b) - F(a) = \int_a^b f(x) dx.$$

(1) Em alemão: *stuckweise*; cap. IX, § 3.

A densidade de distribuição é, às vezes, considerada como a *probabilidade específica* de que uma molécula possua a velocidade x . A idealização que acabamos de expor exerce papel preponderante na teoria cinética dos gases, criada por Maxwell, e, sob o mesmo aspecto matemático, aparece em muitos problemas atinentes à estatística matemática.

7. AVALIAÇÃO DE INTEGRAIS E TEOREMA DO VALOR MÉDIO DO CÁLCULO INTEGRAL

Finalizaremos este capítulo com algumas considerações sobre matéria de interesse geral, cuja importância poderá ser aquilatada mais tarde. Trata-se da avaliação das integrais.

1. Teorema do valor médio do cálculo integral.

A primeira e mais simples regra para calcular as integrais pode ser enunciada do modo seguinte: se num intervalo $a \leq x \leq b$ a função contínua $f(x)$ for sempre não-negativa (isto é, positiva ou zero), a integral definida

$$\int_a^b f(x) dx$$

será, também, sempre não-negativa. Da mesma forma, a integral não será positiva se a função não for positiva em todo o intervalo. A demonstração do teorema decorre imediatamente da definição da integral.

O teorema seguinte deduz-se do precedente: se

$$f(x) \geq g(x)$$

em todos os pontos do intervalo $a \leq x \leq b$ teremos, também,

$$\int_a^b f(x) dx \geq \int_a^b g(x) dx$$

Devido à primeira observação, a integral da diferença $f(x) - g(x)$ é não-negativa, e, pela regra da adição (pág. 82),

$$\int_a^b [f(x) - g(x)] dx = \int_a^b f(x) dx - \int_a^b g(x) dx.$$

Seja M o maior e m o menor valor da função $f(x)$ no intervalo ab . A função $M - f(x)$ é não-negativa no intervalo, o mesmo sendo ver-

dade para $f(x) - m$. Destas observações obtemos imediatamente a dupla desigualdade

$$\int_a^b m \, dx \leq \int_a^b f(x) \, dx \leq \int_a^b M \, dx.$$

Mas, $\int_a^b m \, dx = m \int_a^b dx = m(b-a)$ e, de modo semelhante, $\int_a^b M \, dx = M(b-a)$, donde tiramos $m(b-a) \leq \int_a^b f(x) \, dx \leq M(b-a)$. A integral que nos ocupa pode, pois, ser representada pelo produto de $(b-a)$ por uma quantidade μ situada entre m e M :

$$\int_a^b f(x) \, dx = \mu(b-a), \quad m \leq \mu \leq M.$$

Em geral, não há necessidade de se conhecer o valor exato da média μ . Podemos, entretanto, dizer que ele será atingido pela função ao menos num ponto ξ do intervalo $a \leq \xi \leq b$, visto que uma função contínua, no intervalo em que está definida, assume todos os valores compreendidos entre o mínimo e o máximo correspondentes. Como no caso do teorema do valor médio do cálculo diferencial, a determinação do valor exato de ξ é, em muitos casos, sem importância. Podemos, pois, fazer $\mu = f(\xi)$, onde ξ representa um valor intermediário de x , vindo então,

$$\int_a^b f(x) \, dx = (b-a)f(\xi), \quad a \leq \xi \leq b.$$

Esta última expressão é o *teorema do valor médio do cálculo integral*.

O teorema ficará mais generalizado se substituirmos o integrando $f(x)$ por outro da forma $f(x)p(x)$, no qual $p(x)$ é uma função qualquer, arbitrária, não-negativa, que será suposta contínua, como já o foi $f(x)$. Desde que $mp(x) \leq f(x)p(x) \leq Mp(x)$, obteremos, imediatamente

$$m \int_a^b p(x) \, dx \leq \int_a^b f(x)p(x) \, dx \leq M \int_a^b p(x) \, dx,$$

ou, em uma única equação,

$$\int_a^b f(x)p(x) \, dx = f(\xi) \int_a^b p(x) \, dx,$$

onde ξ é, notadamente, um número entre a e b .

Demonstramos, assim, o teorema:

Se $f(x)$ e $p(x)$ forem funções contínuas no intervalo $a \leq x \leq b$, e se $p(x) \geq 0$, verifica-se

$$\int_a^b f(x)p(x) dx = f(\xi) \int_a^b p(x) dx,$$

sendo $a \leq \xi \leq b$.

2. Aplicações. Integração de x^α para qualquer valor irracional de α .

O teorema do valor médio e a equivalente avaliação das integrais facultam, imediatamente, ampla visão sobre o seguinte fato intuitivo e facilmente compreensível: o valor da integral sofre alteração muito pequena quando a própria função variar, em cada ponto, muito pouco. Em linguagem precisa: se em todo o intervalo $a \leq x \leq b$ o valor absoluto da diferença de duas funções $f(x)$ e $g(x)$ for menor do que a quantidade ϵ , a diferença de suas integrais será, em valor absoluto, menor do que $\epsilon(b-a)$. Em símbolos, representaremos este enunciado da seguinte maneira: se

tivermos $|f(x) - g(x)| < \epsilon$, em todo o intervalo $a \leq x \leq b$, virá

$$\left| \int_a^b f(x) dx - \int_a^b g(x) dx \right| < \epsilon(b-a)$$

ou, expresso de outro modo,

$$-\epsilon(b-a) + \int_a^b g(x) dx < \int_a^b f(x) dx < \int_a^b g(x) dx + \epsilon(b-a).$$

A figura 22 ilustra o teorema com muita clareza. Para a curva $y = f(x)$ traçamos as "curvas paralelas" $y = f(x) + \epsilon$ e $y = f(x) - \epsilon$. Por hipótese, a função $g(x)$ fica dentro da faixa limitada por tais "curvas paralelas". É claro que as áreas limitadas pelas curvas $f(x)$ e $g(x)$ diferem entre si por quantidade menor do que a metade da área da faixa, área esta que vale

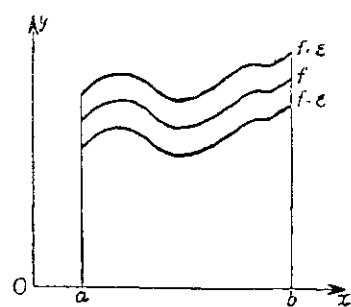


Fig. 22.—Continuidade das integrais

$$\int_a^b [f(x) + \epsilon] dx - \int_a^b [f(x) - \epsilon] dx = 2\epsilon(b-a).$$

Não necessitaremos apelar para a intuição. Visto que

$$-\epsilon + g(x) < f(x) < \epsilon + g(x);$$

podemos deduzir, empregando considerações análogas às da pág. 126,

$$\int_a^b [-\epsilon + g(x)] dx < \int_a^b f(x) dx < \int_a^b [g(x) + \epsilon] dx,$$

que, como resultado das regras fundamentais da integração, assume a forma

$$-\epsilon(b-a) + \int_a^b g(x) dx < \int_a^b f(x) dx < \int_a^b g(x) dx + \epsilon(b-a);$$

devemos notar que, apenas, substituímos a integral de uma soma pela correspondente soma de integrais, observando que

$$\int_a^b \epsilon dx = \epsilon(b-a).$$

Como demonstração da importância deste teorema, mostraremos que, com o seu auxílio, poderemos integrar a função x^α para qualquer valor irracional de α , ou, mais exatamente, que poderemos calcular a integral indefinida $\int_a^b x^\alpha dx$. Suporemos que $0 < a < b$.

Representemos o expoente α como o limite de uma sequência de números racionais $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n, \dots$, de maneira que $\alpha = \lim_{n \rightarrow \infty} \alpha_n$. Neste caso podemos admitir que nenhum dos valores de α_n seja igual a -1 , desde que o próprio α seja diferente de -1 . Para a potência x^α , usaremos, pois, a definição

$$x^\alpha = \lim_{n \rightarrow \infty} x^{\alpha_n}$$

notando que, por menor que seja o número positivo ϵ escolhido, será sempre possível determinarmos um n suficientemente grande para termos $|x^\alpha - x^{\alpha_n}| < \epsilon$, no intervalo total ⁽¹⁾.

⁽¹⁾ Tal fato pode ser demonstrado, de maneira muito simples, como segue (Apêndice, I § 3, pág. 69). Lembrando que x^α é uma função monótona e fazendo $\delta_n = \alpha_n - \alpha$, teremos

$$|x^\alpha - x^{\alpha_n}| = x^\alpha |1 - x^{\delta_n}| \leq (a^\alpha + b^\alpha) (|1 - a^{\delta_n}| + |1 - b^{\delta_n}|);$$

como x^α está situado entre a^α e b^α , de modo que $x^\alpha \leq a^\alpha + b^\alpha$, teremos, da mesma forma, que $1 - x^{\delta_n}$ estará situado entre $1 - a^{\delta_n}$ e $1 - b^{\delta_n}$, portanto, $|1 - x^{\delta_n}| \leq (|1 - a^{\delta_n}| + |1 - b^{\delta_n}|)$. De $\lim_{n \rightarrow \infty} a^{\delta_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} b^{\delta_n} = 1$, deduz-se que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} |1 - a^{\delta_n}| = \lim_{n \rightarrow \infty} |1 - b^{\delta_n}| = 0;$$

Se n for escolhido suficientemente grande, o segundo membro da desigualdade será menor do que ϵ . Teremos, então, $|x^{\alpha_n} - x^\alpha| < \epsilon$ simultaneamente para todos os valores de x no intervalo $a \leq x \leq b$.

Precisamos, agora, somente, aplicar a relação acima mencionada às funções $f(x) = x^\alpha$ e $g(x) = x^{\alpha_n}$, obtendo

$$-\epsilon(b-a) + \int_a^b x^{\alpha_n} dx < \int_a^b x^\alpha dx < \int_a^b x^{\alpha_n} dx + \epsilon(b-a).$$

As integrais de ambos os membros, porém, podem ser calculadas de acôrdo com o que foi exposto na pág. 85, dando

$$-\epsilon(b-a) + \frac{1}{\alpha_n+1} (b^{\alpha_n+1} - a^{\alpha_n+1}) < \int_a^b x^\alpha dx < \frac{1}{\alpha_n+1} (b^{\alpha_n+1} - a^{\alpha_n+1}) + \epsilon(b-a).$$

Se, agora, fizermos o número ϵ decrescer continuamente, tendendo para 0, os valores correspondentes de n ultrapassarão quaisquer limites. As quantidades α_n , α^{α_n} e b^{α_n} , convergirão, então, para α , a^α e b^α , respectivamente, dando o resultado imediato

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha+1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1}).$$

Em outras palavras, a fórmula de integração que tem lugar para os valores racionais de α verifica-se, também, para os valores irracionais do expoente.

Segue-se daí, em virtude do teorema fundamental da pág. 111, que, para valores positivos de x , a fórmula de derivação

$$\frac{d}{dx} x^{\alpha+1} = (\alpha+1)x^\alpha$$

já verificada para os valores racionais de α , é igualmente válida para os irracionais.

EXEMPLOS

1. Achar o valor intermediário ξ do teorema do valor médio do cálculo integral, para as expressões seguintes, e interpretá-los geometricamente:

$$\begin{array}{ll} (a) \int_a^b 1 dx. & (b) \int_a^b x dx. \\ (c) \int_a^b x^2 dx. & (d) \int_a^b \frac{dx}{x^2} \end{array}$$

2. Suponhamos que $f(x)$ é contínua. Demonstrar, partindo do teorema do valor médio do cálculo integral, que a derivada da integral indefinida de $f(x)$ é igual à própria $f(x)$.

3. (a) Calcular $I_n = \int_0^a x^{1/n} dx$. O que é $\lim_{n \rightarrow \infty} I_n$? Interpretar geometricamente este significado. (b) Fazer o mesmo para $I_n = \int_0^a x^n dx$.

4.* Seja a função $f(\xi)$ contínua para qualquer valor de ξ , e $F(x)$ definida pela equação

$$F(x) = \frac{1}{2\delta} \int_{-\delta}^{\delta} f(x+t) dt,$$

onde δ é um número positivo, arbitrário. Demonstrar que:

(a) a função $F(x)$ possui derivada contínua para todos os valores de x ;
 (b) em qualquer intervalo fixado, $a \leq x \leq b$, podemos fazer $|F(x) - f(x)| < \epsilon$, sendo ϵ uma quantidade arbitrária, positiva, prefixada, mediante escolha de δ suficientemente pequeno.

5.* *Desigualdades de Schwarz para as integrais.*

Demonstrar que para todas as funções contínuas $f(x)$, $g(x)$

$$\int_a^b [f(x)]^2 dx \int_a^b [g(x)]^2 dx \geq \left[\int_a^b f(x)g(x) dx \right]^2.$$

APÊNDICE AO CAPÍTULO II

1. EXISTÊNCIA DA INTEGRAL DEFINIDA DE UMA FUNÇÃO CONTÍNUA

Apresentaremos, ainda, uma prova de que toda função contínua, entre os limites a e b ($a < b$), possui, sempre, integral definida. Para tal, retomaremos a notação do § 1 (pág. 79) e consideraremos a soma

$$F_n = \sum_{\nu=1}^n f(\xi_\nu) \Delta x_\nu.$$

Certamente, é verdade que

$$\underline{F}_n = \sum_{\nu=1}^n f(v_\nu) \Delta x_\nu \leq F_n \leq \sum_{\nu=1}^n f(u_\nu) \Delta x_\nu = \overline{F}_n,$$

onde $f(v_\nu)$ representa o mínimo e $f(u_\nu)$ o valor máximo da função no subintervalo ν . O problema consiste em provar que F_n converge para um limite definido, independentemente da maneira particular de subdivisão e da escolha das quantidades ξ_ν , desde que, à medida que n cresce, o comprimento do maior subintervalo tende para zero. Para demonstrá-lo, é necessário e suficiente provar que \underline{F}_n e \overline{F}_n convergem para um único e mesmo limite.

Sabemos, dada a continuidade uniforme de $f(x)$, que, em cada intervalo suficientemente pequeno, a "oscilação" $|f(u_v) - f(v_v)|$ é menor do que qualquer número positivo ϵ , por menor que ele seja. Desta sorte, quando a subdivisão atingir um certo grau, teremos, com certeza

$$0 \leq \overline{F}_n - \underline{F}_n = \sum_{v=1}^n \Delta x_v [f(u_v) - f(v_v)] < \epsilon(b-a).$$

Vemos, pois, que, à medida que n crescer, a diferença deve convergir para zero, podendo, portanto, contentarmo-nos em demonstrar que uma das somas, digamos, \overline{F}_n , converge. A convergência será verificada desde que mostremos que $|\overline{F}_n - \overline{F}_m|$ pode tornar-se tão pequena quanto quisermos com a condição de que as subdivisões correspondentes (às quais nos referimos como "subdivisão n " e "subdivisão m ", respectivamente), ultrapassem determinado grau de pequenez. Este grau de pequenez é caracterizado pelo fato de que, para ambas as subdivisões, a oscilação da função em cada subintervalo é menor do que ϵ ($\epsilon > 0$). Passemos a uma terceira subdivisão, cujos pontos de divisão contêm todos os pontos n e m , tomados conjuntamente. Esta nova subdivisão, que tem, digamos, l pontos de divisão, será representada pelo índice l e a soma superior correspondente por \overline{F}_l . Estamos, agora, aptos a calcular o valor de $|\overline{F}_n - \overline{F}_m|$, determinando, primeiramente, o valor das expressões $|\overline{F}_n - \overline{F}_l|$ e $|\overline{F}_m - \overline{F}_l|$. Afirmamos que as duas relações seguintes são verificadas

$$\overline{F}_n \leq \overline{F}_l \leq \overline{F}_n \quad \text{e} \quad \underline{F}_m \leq \overline{F}_l \leq \overline{F}_m.$$

A demonstração decorre, imediatamente, do significado das expressões consideradas. Seja, digamos, o subintervalo de ordem ν da subdivisão n . Este intervalo abrangerá um ou vários subintervalos da subdivisão l ; os termos correspondentes a estes intervalos consistirão, cada um, de dois fatores, um dos quais será a diferença Δx , enquanto o outro, por certo, não excederá $f(u_\nu)$, nem atingirá $f(v_\nu)$. A soma dos comprimentos Δx dos intervalos da subdivisão l , que se encontram no subintervalo de ordem ν da subdivisão mais grosseira n , será, pois, exatamente Δx_ν . Vemos, assim, que o valor correspondente à soma \overline{F}_l deve estar contido entre os limites $f(u_\nu)\Delta x_\nu$ e $f(v_\nu)\Delta x_\nu$. Se estendermos a soma a todos os n subintervalos, obteremos a primeira das desigualdades acima;

a segunda será obtida de maneira inteiramente idêntica, considerando-se, apenas, a subdivisão m em lugar da n .

Já tínhamos visto que $\overline{F_n} - \underline{F_n} < \epsilon(b-a)$; também é verdade que $\overline{F_m} - \underline{F_m} < \epsilon(b-a)$. Das desigualdades deduzidas acima, para F_n segue-se, portanto,

$$0 \leq \overline{F_n} - \overline{F_l} < \epsilon(b-a) \text{ e } 0 \leq \overline{F_m} - \overline{F_l} < \epsilon(b-a).$$

Assim, também, é certo que

$$|\overline{F_n} - \overline{F_m}| \leq |(\overline{F_n} - \overline{F_l}) - (\overline{F_m} - \overline{F_l})| < 2\epsilon(b-a).$$

Esta relação, em vista de ϵ poder ser escolhido tão pequeno quanto quisermos, mostra-nos, pelo critério de convergência de Cauchy (pág. 40), que a sequência de números $\overline{F_n}$ converge, efetivamente. Ao mesmo tempo, o raciocínio nos leva imediatamente à constatação da independência do valor-limite relativamente à maneira pela qual foi feita a subdivisão.

Completa-se, assim, a demonstração da existência das integrais definidas das funções contínuas.

O método empregado permite novas deduções. Ele mostra que, em muitos casos, é possível efetuar-se a integração por processo-limite um pouco mais geral. Se, por exemplo, $f(x) = \phi(x)\psi(x)$ e o intervalo entre a e b for dividido em n partes pelos pontos de divisão x_v , podemos empregar a soma mais geral

$$\sum \phi(\xi'_v)\psi(\xi''_v)\Delta x_v$$

em lugar da expressão $\sum f(\xi_v)\Delta x_v$, sendo ξ'_v e ξ''_v dois pontos do intervalo de ordem v , não necessariamente coincidentes. A soma acima tenderá, também, para a integral

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^b \phi(x)\psi(x) dx$$

desde que n cresça, e uma vez que o comprimento do maior subintervalo tenda para zero.

Enunciados correspondentes têm lugar para todas as somas formadas de modo análogo; por exemplo, a soma

$$\sum_{v=1}^n \sqrt{[\phi(\xi'_v)]^2 + [\psi(\xi''_v)]^2} \Delta x_v$$

tende para a integral

$$\int_a^b \sqrt{[\phi(x)]^2 + [\psi(x)]^2} dx.$$

A demonstração destes fatos é idêntica às anteriores, dispensando, por isso, maiores detalhes.

2. RELAÇÃO ENTRE OS TEOREMAS DO VALOR MÉDIO DO CÁLCULO DIFERENCIAL E DO CÁLCULO INTEGRAL.

Entre os teoremas do valor médio do cálculo diferencial e do cálculo integral existe uma relação simples, à qual se chega pelo teorema fundamental (pág. 111), e que apresentamos como exemplo instrutivo do emprego daquele teorema.

Tomemos o teorema do valor médio do cálculo integral, sob sua forma mais particularizada.

$$\int_a^b f(x) dx = (b-a)f(\xi).$$

Se fizermos $\int f(x) dx = F(x)$, de modo que $f(x) = F'(x)$, o teorema que acabamos de escrever assume a forma

$$F(b) - F(a) = (b-a)F'(\xi)$$

ou

$$\frac{F(b) - F(a)}{b-a} = F'(\xi).$$

Podemos, neste caso, como é claro, escolher para $F(x)$ qualquer função cuja primeira derivada $F'(x) = f(x)$ seja contínua, ficando assim demonstrado o teorema do valor médio do cálculo diferencial para tais funções.

Se considerarmos a forma mais geral do teorema do valor médio do cálculo integral,

$$\int_a^b f(x)p(x) dx = f(\xi) \int_a^b p(x) dx,$$

onde $p(x)$ é uma função contínua e positiva no intervalo e $f(x)$ uma função arbitrária, contínua, seremos levados ao teorema correspondente, de forma mais geral, do valor médio do cálculo diferencial. Escreveremos

$$\int_a^b f(x)p(x) dx = F(x), \text{ isto é, } f(x)p(x) = F'(x),$$

e

$$\int_a^b p(x) dx = G(x), \text{ isto é, } p(x) = G'(x);$$

a fórmula do valor médio assume, então, a forma

$$F(b) - F(a) = [G(b) - G(a)] f(\xi),$$

ou, visto que $f(x) = \frac{F'(x)}{G'(x)}$,

$$\frac{F(b) - F(a)}{G(b) - G(a)} = \frac{F'(\xi)}{G'(\xi)},$$

onde $a \neq b$.

Esta fórmula, na qual ξ , mais uma vez, representa um número intermediário entre a e b , constitui o *teorema geral do valor médio do cálculo diferencial*. Para a sua verificação, é evidente que basta admitir que $F(x)$ e $G(x)$ são funções contínuas com derivadas de primeira ordem, também contínuas, e que, além disso, $G'(x)$ seja sempre positiva (ou sempre negativa). Em face destas considerações, o processo completo é reversível (podendo, pois, ser invertido).

Finalmente, observaremos que na presente discussão do teorema do valor médio do cálculo diferencial, fizemos hipóteses restritivas mais amplas do que as requeridas pelos próprios teoremas (§ 3, n.º 8, pág. 103 e, também, pág. 203).

EXEMPLO

1. Mostrar que, se $f(x)$ tiver derivada no intervalo $a \leq x \leq b$, a função pode ser representada pela diferença de duas funções monótonas.

CAPÍTULO III

DERIVAÇÃO E INTEGRAÇÃO DAS FUNÇÕES ELEMENTARES

1. REGRAS SIMPLES PARA DERIVAÇÃO E SUAS APLICAÇÕES.

Acontece, usualmente, na análise superior, e nas suas aplicações, que os problemas de integração são mais importantes do que os referentes à derivação, mas esta última oferece menos dificuldades do que a integração. Como consequência, o método natural para o estudo do cálculo diferencial e integral consistirá em, primeiramente, aprender a derivar as classes mais extensas de funções e, depois, em virtude do teorema fundamental (cap. II, § 4, pág. 116), tornar os resultados obtidos aplicáveis à solução dos problemas de integração. Realizar este programa, será a nossa tarefa nas seções seguintes. De certo modo, começaremos novamente, pois desenvolveremos as derivações e integrações mais importantes, sistematicamente, sem apelar para os resultados obtidos no último capítulo. Nesta parte do estudo, certas regras para derivação, com as primeiras das quais já estamos familiarizados (pág. 96), serão da maior importância.

1. Regras para derivação.

Admitiremos que, no intervalo que estamos considerando, as funções $f(x)$ e $g(x)$ sejam deriváveis. As regras correspondentes enunciam-se, então, do modo seguinte:

1.ª regra. *Multiplicação por uma constante.*

Seja c uma constante e $\phi(x) = cf(x)$. Neste caso $\phi(x)$ é derivável, e

$$\phi'(x) = cf'(x).$$

Este resultado deduz-se imediatamente da relação

$$\frac{\phi(x+h) - \phi(x)}{h} = c \frac{f(x+h) - f(x)}{h}$$

se tomarmos os limites quando $h \rightarrow 0$.

2.ª regra. *Derivada de uma soma.*

$\phi(x)$ é derivável quando $\phi(x) = f(x) + g(x)$, e

$$\phi'(x) = f'(x) + g'(x);$$

isto é, os processos de derivação e de adição são permutáveis. O teorema se verifica, também, para uma soma de um número finito qualquer, (n) , de parcelas

$$\phi(x) = \sum_{p=1}^n f_p(x),$$

para o qual obtemos

$$\phi'(x) = \sum_{p=1}^n f_p'(x).$$

Deixaremos de lado a demonstração que, depois do cap. II, § 3 (pág. 88), ficou inteiramente clara.

3.ª regra. *Derivada de um produto.*

A função $\phi(x)$ será derivável quando $\phi(x) = f(x)g(x)$. Então,

$$\phi'(x) = f(x)g'(x) + g(x)f'(x).$$

A demonstração é deduzida da equação

$$\begin{aligned} \frac{\phi(x+h) - \phi(x)}{h} &= \frac{f(x+h)g(x+h) - f(x)g(x)}{h} \\ &= \frac{f(x+h)g(x+h) - f(x+h)g(x) + f(x+h)g(x) - f(x)g(x)}{h} \\ &= f(x+h) \frac{g(x+h) - g(x)}{h} + g(x) \frac{f(x+h) - f(x)}{h}. \end{aligned}$$

Pode-se efetivar a passagem ao limite $h \rightarrow 0$, diretamente, nesta última expressão, obtendo-se a fórmula enunciada.

A fórmula adquire aspecto mais elegante se dividirmos ambos os membros por $\phi(x) = f(x)g(x)$. Obteremos, então,

$$\frac{\phi'(x)}{\phi(x)} = \frac{f'(x)}{f(x)} + \frac{g'(x)}{g(x)}.$$

(*) Devemos, naturalmente, admitir que $\phi(x)$ seja sempre diferente de zero.

Aplicando repetidamente a fórmula do produto, encontraremos, por indução, para a derivada de um produto de n fatores, uma expressão contendo n termos, cada um deles igual à derivada de um dos fatores multiplicada por todos os outros fatores do produto original. Podemos escrever:

$$\begin{aligned}\phi'(x) &= \frac{dx}{d} [f_1(x)f_2(x) \dots f_n(x)] \\ &= f_1'(x)f_2(x) \dots f_n(x) + f_1(x)f_2'(x)f_3(x) \dots f_n(x) \\ &\quad + \dots + f_1(x)f_2(x) \dots f_{n-1}(x)f_n'(x) \\ &= \sum_{i=1}^n f_i'(x) \frac{\phi(x)}{f_i(x)},\end{aligned}$$

ou, dividindo ⁽¹⁾ ambos os membros por $\phi(x) = f_1(x)f_2(x) \dots f_n(x)$

$$\frac{\phi'(x)}{\phi(x)} = \frac{f_1'(x)}{f_1(x)} + \frac{f_2'(x)}{f_2(x)} + \dots + \frac{f_n'(x)}{f_n(x)} = \sum_{i=1}^n \frac{f_i'(x)}{f_i(x)}.$$

4.ª regra. *Derivada de um quociente.*

Para o quociente

$$\phi(x) = \frac{f(x)}{g(x)}$$

verifica-se a seguinte regra: a função $\phi(x)$ é derivável em todos os pontos em que $g(x)$ não se anula, e

$$\phi'(x) = \frac{g(x)f'(x) - g'(x)f(x)}{[g(x)]^2}.$$

Se $\phi(x) \neq 0$, podemos escrever

$$\frac{\phi'(x)}{\phi(x)} = \frac{f'(x)}{f(x)} - \frac{g'(x)}{g(x)}.$$

Se admitirmos que $\phi(x)$ é derivável, por hipótese, poderemos aplicar a regra do produto a $f(x) = \phi(x)g(x)$, e concluirmos que

$$f'(x) = \phi(x)g'(x) + g(x)\phi'(x).$$

Substituindo $\frac{f(x)}{g(x)}$ por $\phi(x)$ no segundo membro e resolvendo a equação em relação a $\phi'(x)$, obteremos a regra acima enunciada. A fim de

⁽¹⁾ Devemos, naturalmente, admitir que $\phi(x)$ sempre diferente de zero.

A última destas relações deixa ver claramente que a derivada de ordem $(n+1)$ de x^n se anula, em qualquer ponto.

Em virtude das duas primeiras regras, o conhecimento da derivação das potências permite, imediatamente, derivarmos qualquer polinômio

$$y = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n.$$

Teremos, simplesmente,

$$y' = a_1 + 2a_2x + 3a_3x^2 + \dots + na_nx^{n-1},$$

e, depois,

$$y'' = 2a_2 + 3 \cdot 2a_3x + 4 \cdot 3a_4x^2 + \dots + n(n-1)a_nx^{n-2},$$

e assim sucessivamente.

A derivação de qualquer função racional deduz-se, também, com o auxílio da regra do quociente. Em particular, estabeleceremos, novamente, a fórmula de derivação da função x^n , para $n = -m$, isto é, quando n for inteiro e negativo. A aplicação da regra do quociente, juntamente com o fato de a derivada de uma constante ser nula, dá-nos o resultado

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{1}{x^m} \right) = - \frac{mx^{m-1}}{x^{2m}} = - \frac{m}{x^{m+1}}$$

ou, se fizermos $m = -n$,

$$\frac{d}{dx} x^n = nx^{n-1}$$

que coincide, exatamente, com o resultado encontrado para os valores positivos de n e com outros resultados já deduzidos (pág. 95).

3. Derivação das funções trigonométricas.

Já deduzimos as fórmulas

$$\frac{d}{dx} \operatorname{sen} x = \cos x \quad \text{e} \quad \frac{d}{dx} \cos x = -\operatorname{sen} x,$$

para as funções trigonométricas $\operatorname{sen} x$ e $\cos x$ (pág. 96).

A regra do quociente permite, então, derivar as funções

$$y = \operatorname{tg} x = \frac{\cos x}{\operatorname{sen} x} \quad \text{e} \quad y = \operatorname{cotg} x = \frac{\cos x}{\operatorname{sen} x}.$$

De acôrdo com a regra, a derivada da primeira destas funções é

$$y' = \frac{\cos^2 x + \sin^2 x}{\cos^2 x} = \frac{1}{\cos^2 x},$$

obtendo-se o resultado

$$\frac{d}{dx} \operatorname{tg} x = \frac{1}{\cos^2 x} = \sec^2 x = 1 + \operatorname{tg}^2 x.$$

Da mesma forma, virá

$$\frac{d}{dx} \operatorname{cotg} x = -\frac{1}{\sin^2 x} = -\operatorname{cosec}^2 x = -(1 + \operatorname{cotg}^2 x).$$

2. FÓRMULAS CORRESPONDENTES DE INTEGRAÇÃO

1. Regras gerais para a integração.

O teorema fundamental da pág. 116 e a definição de integral indefinida indicam a possibilidade de escrevermos, imediatamente, uma fórmula de integração correspondente a cada fórmula de derivação. As regras de integração que seguem (das quais as duas primeiras já foram mencionadas na pág. 82), são inteiramente equivalentes às três primeiras regras de derivação.

Multiplicação por uma constante: Designando c uma constante, teremos

$$\int cf(x) dx = c \int f(x) dx.$$

Integração de uma soma: Verifica-se, em geral, que

$$\int [f(x) + g(x)] dx = \int f(x) dx + \int g(x) dx.$$

À terceira regra de derivação corresponde a regra para a *integração de um produto*, ou, como é vulgarmente denominada, a regra da *integração por partes*. A regra do produto, na integração, dá

$$\int [f(x)g(x)]' dx = \int f(x)g'(x) dx + \int g(x)f'(x) dx.$$

A integral indefinida do primeiro membro é, sem dúvida, $f(x)g(x)$ (exceto, evidentemente, uma constante aditiva), permitindo-nos escrever a regra da integração por partes do modo seguinte:

$$\int f(x)g'(x) dx = f(x)g(x) - \int g(x)f'(x) dx.$$

Esta última fórmula de integração, o oposto da regra para a derivação de um produto, foi apresentada aqui, unicamente, para completar o assunto; empregá-la-emos somente no próximo capítulo (pág. 218).

2. Integração das funções mais simples.

Deduziremos, a seguir, as fórmulas de integração equivalentes às fórmulas de derivação das funções especiais, que acabamos de estabelecer. A fórmula

$$\frac{d}{dx} x^n = nx^{n-1}$$

corresponde a fórmula de integração

$$\int x^{n-1} dx = \frac{x^n}{n}, \quad n \neq 0.$$

Ela significa, apenas, que a derivada do segundo membro é igual à expressão sob o sinal de integral, do primeiro membro. Se substituirmos n por $n + 1$, obteremos a fórmula integral

$$\int x^n dx = \frac{1}{n+1} x^{n+1}, \quad n \neq -1.$$

Esta fórmula é válida para qualquer valor inteiro do expoente n (quando $n < 0$ ela se verifica somente se $x \neq 0$), com exceção de $n = -1$, caso em que o denominador $n + 1$ se anula. Mais adiante (pág. 167), estudaremos, detalhadamente, este caso especial.

O teorema fundamental do cálculo integral permite a utilização imediata das fórmulas de integração na determinação de áreas, isto é, no cálculo das integrais definidas. De acordo com a exposição da pág. 117, obteremos, desde logo,

$$\int_a^b x^n dx = \frac{1}{n+1} (b^{n+1} - a^{n+1}), \quad n \neq -1,$$

onde, se n for negativo, admitiremos que a e b têm o mesmo sinal, visto que, se não o fizermos, o integrando será descontínuo, no intervalo da integração.

As fórmulas de diferenciação das funções $\sin x$, $\cos x$, $\operatorname{tg} x$ e $\operatorname{cotg} x$, correspondem as seguintes de integração:

$$\int \cos x \, dx = \sin x, \quad \int \sin x \, dx = -\cos x,$$

$$\int \frac{1}{\cos^2 x} \, dx = \operatorname{tg} x, \quad \int \frac{1}{\sin^2 x} \, dx = -\operatorname{cotg} x.$$

Destas fórmulas obtemos, pela regra fundamental do Cap. II, § 4 (pág. 117), o valor das integrais definidas entre quaisquer limites, com a única restrição que as duas últimas expressões, quando empregadas no intervalo de integração não devem conter pontos de descontinuidade no integrando. Por exemplo,

$$\int_a^b \cos x \, dx = \sin x \Big|_a^b = \sin b - \sin a.$$

Salientaremos, ainda que, com o auxílio das duas primeiras regras de integração, estamos em condições de integrar qualquer polinômio em x e, efetivamente, qualquer combinação linear, com coeficientes constantes arbitrários, das funções já estudadas. Finalmente, notaremos que as regras de integração e derivação devem, de acordo com o teorema fundamental, ser equivalentes. Assim, é possível demonstrar, primeiramente, as regras de integração que estabelecemos nesta seção e, depois, deduzir delas as de derivação da seção precedente. Será proveitoso para o leitor realizar esta sugestão.

EXEMPLOS

1. Calcular o valor numérico de todas as derivadas de $x^2 - x^4$, para $x = 1$.
2. Qual será o valor numérico da décima primeira derivada de

$$317x^9 - 202x^7 + 76, \text{ sendo } x = 13\frac{1}{2}?$$

3. Diferenciar e estabelecer as fórmulas integrais correspondentes das seguintes expressões:

$$(a) \, ax + b.$$

$$(e) \, \frac{ax^2 + 2bx + c}{ax^2 + 2\beta x + \gamma}.$$

$$(b) \, 25cx^7.$$

$$(c) \, a + 2bx + cx^2. \quad (f) \, \frac{1}{1-x^2} - \frac{1}{1+x^2}.$$

$$(d) \, \frac{ax + b}{cx + d}.$$

$$(g) \, \frac{(x^8 - \sqrt{8}x^4 + 4)(x^8 + \sqrt{8}x^4 + 4)}{x^{16} + 16}.$$

4. Seja $P(x) = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n$.

- (a) Calcular o polinômio $F(x)$, partindo da equação $F(x) - F'(x) = P(x)$.
- (b)* Calcular $F(x)$, partindo de $c_0F(x) + c_1F'(x) + c_2F''(x) = P(x)$.

5. Derivar as funções seguintes, estabelecendo as correspondentes fórmulas de integração:

$$\begin{array}{lll} (a) \ 2 \operatorname{sen} x \cos x. & (c) \ x \operatorname{tg} x. & (e) \ \frac{\operatorname{sen} x}{x}. \\ (b) \ \frac{1}{1 + \operatorname{tg} x} & (d) \ \frac{\operatorname{sen} x + \cos x}{\operatorname{sen} x - \cos x}. & \end{array}$$

Lembrando que $\sec x = \frac{1}{\cos x}$, $\operatorname{co-sec} x = \frac{1}{\operatorname{sen} x}$, determinar as derivadas dos exemplos 6-9.

$$\begin{array}{ll} 6. \ \frac{d^2}{dx^2} \sec x. & 8. \ \frac{d^3}{dx^3} \operatorname{co-sec} x. \\ 7. \ \frac{d^3}{dx^3} \sec x \operatorname{tg} x. & 9. \ \frac{d^4}{dx^4} \operatorname{tg} x \operatorname{sen} x. \end{array}$$

10. Determinar o limite quando $n \rightarrow \infty$ do valor absoluto da derivada de ordem n de $1/x$, no ponto $x = 2$.

Calcular:

$$\begin{array}{ll} 11. \ \int (ax + b) \, dx. & 15. \ \int \left(x^2 + \frac{1}{x^2} \right) dx. \\ 12. \ \int (ax^2 + 2bx + c) \, dx. & 16. \ \int \left(a \cos x + \frac{b}{\operatorname{sen}^2 x} \right) dx. \\ 13. \ \int (9x^3 + 7x^2 + 5x + 3x^2 + 1) \, dx. & 17. \ \int \left(3x + 7 \operatorname{sen} x + \frac{5}{x^3} - \frac{9}{\cos^2 x} \right) dx. \\ 14. \ \int \left(\frac{1}{x^2} + \frac{1}{x^3} + \frac{1}{x^4} \right) dx. & 18. \ \int \sec x \operatorname{tg} x \, dx. \end{array}$$

3. FUNÇÕES INVERSAS E SUAS DERIVADAS

1. Fórmula geral para derivação.

Vimos anteriormente (págs. 21 e 67), que uma função contínua $y = f(x)$ possui inversa contínua em todo o intervalo em que fôr monótona. Mais exatamente:

Se $a \leq x \leq b$ fôr um intervalo no qual a função contínua $y = f(x)$ fôr monótona, e se $f(a) = \alpha$ e $f(b) = \beta$, x será uma função de y que, no intervalo entre α e β é unívoca, contínua e monótona.

Como já expusemos na pág. 92, o conceito de derivada proporciona um meio simples de reconhecer se uma função é monótona e, portanto, se possui inversa. Uma função derivável é, certamente, sempre monótona crescente, se $f'(x)$ fôr maior do que zero, em todo o

intervalo correspondente, e, semelhantemente, será monótona decrescente, se $f'(x)$ for menor do que zero, em todo o intervalo considerado.

Demonstraremos, agora, o seguinte teorema:

Se a função $y = f(x)$ for derivável no intervalo $a < x < b$, e se $f'(x) > 0$, em todo o intervalo, a função inversa $x = \phi(y)$ também possuirá derivada em todos os pontos do seu intervalo de definição e, entre a derivada da função dada $y = f(x)$ e a da função inversa $x = \phi(y)$ existirá, para valores correspondentes de x e de y , a relação $f'(x) \cdot \phi'(y) = 1$, que também poderá ser escrita

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{\frac{dx}{dy}}.$$

Notamos, nesta fórmula, novamente, a flexibilidade da notação de Leibnitz. Ela se escreve justamente *como se* os símbolos dx e dy fossem quantidades sobre as quais pudéssemos operar como o fazemos com os números reais. A demonstração é bastante simples, se considerarmos a derivada como o limite do quociente das diferenças

$$y' = f'(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x} = \lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{y_1 - y}{x_1 - x},$$

onde x e $y = f(x)$, e x_1 e $y_1 = f(x_1)$ representam, respectivamente, pares de valores correspondentes. Por hipótese, o primeiro destes valores-limites não é igual a zero. Levando-se em conta a continuidade de $y = f(x)$ e $x = \phi(y)$ a equação $\lim_{x_1 \rightarrow x} \Delta x = 0$ é equivalente a $\lim_{y_1 \rightarrow y} \Delta y = 0$ e, conseqüentemente, as relações $y_1 - y$ e $x_1 - x$ são, também, equivalentes. Em face disto, o valor-limite

$$\lim_{x_1 \rightarrow x} \frac{x_1 - x}{y_1 - y} = \lim_{y_1 \rightarrow y} \frac{x_1 - x}{y_1 - y}$$

existe e é igual a $\frac{1}{f'(x)}$. Por outro lado, o valor limite é, por definição, a derivada $\phi'(y)$, ficando, assim, demonstrada a nossa fórmula.

Esta fórmula tem interpretação geométrica muito simples, a qual é representada, com clareza, na fig. 1. A tangente à curva $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$ forma o

ângulo α com o eixo dos x positivos e o ângulo β com o eixo dos y positivos. Da definição geométrica da derivada, segue-se

$$f'(x) = \operatorname{tg} \alpha, \quad \varphi'(y) = \operatorname{tg} \beta.$$

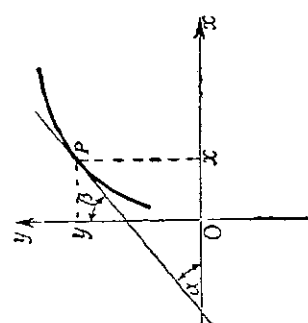


Fig. 1.—Derivação da função inversa

Como a soma dos ângulos α e β perfaz $\pi/2$, $\operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \beta = 1$ e esta relação corresponde exatamente à fórmula de derivação encontrada.

Admitimos, até aqui, expressamente, que ou $f'(x) > 0$ ou $f'(x) < 0$, isto é, que $f'(x)$ jamais é nula. O que aconteceria, porém, se $f'(x) = 0$? Se $f'(x) = 0$ em todo o intervalo, a função será constante e, conseqüentemente, não terá inver-

sa, visto que o mesmo valor de y deve corresponder a todos os valores de x no intervalo. Se $f'(x) = 0$ verificar-se somente para certos pontos isolados, e se, por questão de simplicidade, admitirmos que a função é contínua, devemos observar, então, se ela muda ou não de sinal ao passar por estes pontos. No primeiro caso, o ponto separa a parte monótona crescente da função, da parte mo-

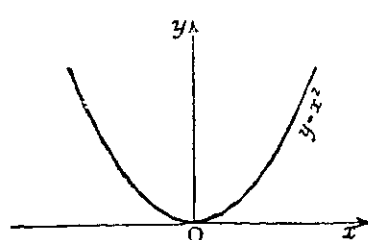


Fig. 2.—Parábola

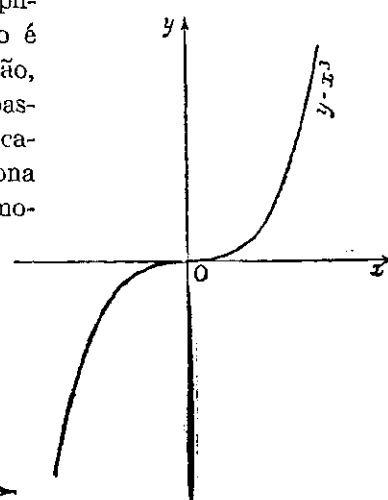


Fig. 3.—Parábola cúbica

nótona decrescente. Nas proximidades de tal ponto não haverá função inversa unívoca, de qualquer espécie. No segundo caso, a anulação da derivada não perturbará o caráter monótono da função $y = f(x)$, de modo que existe uma inversa unívoca. Tal função inversa, porém, não será derivável no ponto correspondente, pois, sua derivada nesta altura

é infinita. As funções $y = x^2$ e $y = x^3$, no ponto $x = 0$, oferecem exemplos dos dois tipos citados. As figuras 2 e 3 ilustram o comportamento destas duas funções quando passam através da origem. As figuras mostram, ainda, que $y = x^3$ tem inversa unívoca, ao passo que $y = x^2$ não a possui.

2. Função inversa da potência.

O exemplo mais simples de funções inversas é proporcionado pelas funções $y = x^n$ para valores positivos e inteiros de n e, como admitimos inicialmente, valores positivos de x . Nestas condições, y' é sempre positiva, de modo que poderemos formar uma única função inversa positiva para todos os valores positivos de y

$$x = \sqrt[n]{y} = y^{1/n}.$$

A derivada desta função inversa é obtida imediatamente, de acordo com a regra geral acima estabelecida, mediante as seguintes transformações:

$$\frac{d(y^{1/n})}{dy} = \frac{dx}{dy} = \frac{1}{\frac{dy}{dx}} = \frac{1}{nx^{n-1}} = \frac{1}{n} \frac{1}{y^{(n-1)/n}} = \frac{1}{n} y^{1/n-1},$$

e, se designarmos a variável independente por x , poderemos, por fim, escrever

$$\frac{d\sqrt[n]{x}}{dx} = \frac{d}{dx} (x^{1/n}) = \frac{1}{n} x^{1/n-1},$$

que coincide com o resultado obtido, diretamente, na pág. 94.

O ponto $x = 0$ requer consideração especial. Se x se aproximar de 0 através de valores positivos, $d(x^{1/n})/dx$, onde $n > 1$, crescerá, naturalmente, além de qualquer limite. Devido a isto é que a derivada da potência n , $f(x) = x^n$, para $n > 1$, se anula na origem. Geometricamente, quer dizer que as curvas $y = x^{1/n}$, $n > 1$, tocam o eixo dos x na origem (fig. 17, pág. 34).

Para completarmos este estudo, notaremos que, para valores ímpares de n , a hipótese de que $x > 0$ pode ser omitida e a função $y = x^n$ pode ser considerada para todos os valores de x , sem perder o seu caráter monótono, nem a unidade da função inversa. A fórmula de derivação $\frac{d}{dy} (y^{1/n}) = \frac{1}{n} y^{1/n-1}$ tem lugar, também,

para os valores negativos de y ; para $x = 0$, $n > 1$, teremos $\frac{d(x^n)}{dx} = 0$, o que corresponde a uma derivada infinita (dx/dy) da função inversa no ponto $y = 0$.

3. Funções trigonométricas inversas.

A fim de formar as inversas das funções trigonométricas, consideraremos mais uma vez os gráficos de $\sin x$, $\cos x$, $\operatorname{tg} x$ e $\operatorname{cotg} x$. Vemos, imediatamente, nas figuras 14 e 15, pág. 25, que, para estudarmos uma função inversa unívoca destas funções, é preciso escolher um intervalo definido, porque as linhas $y = c$, paralelas ao eixo dos x , cortam as curvas, em um número infinito de pontos, se as atingirem.

A derivada $y' = \cos x$ da curva $y = \sin x$ será, por exemplo, positiva, no intervalo $-\pi/2 < x < \pi/2$. Neste intervalo o seno, conse-

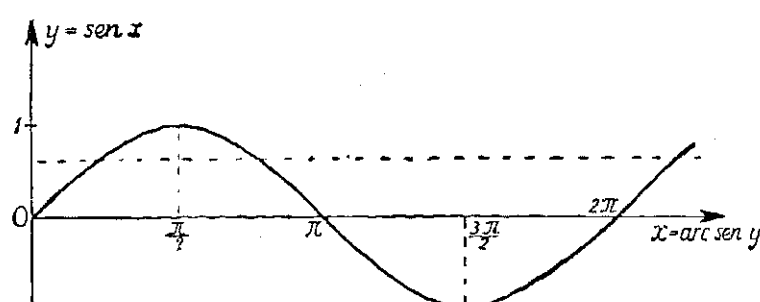


Fig. 4.—Função inversa do seno

qüentemente, tem uma função inversa. Escreveremos a função inversa do seno sob a forma ⁽¹⁾

$$x = \operatorname{arc} \sin y$$

(que se lê arco-seno y e significa o ângulo cujo seno vale y). Esta função percorre o espaço de $-\pi/2$ a $+\pi/2$, monótonamente, quando y varia no intervalo -1 a $+1$. Se quisermos salientar que estamos tratando da função inversa do seno para este mesmo intervalo, nos referiremos ao *valor principal* do arco seno. Se formarmos a função inversa para outro intervalo qualquer, no qual $\sin x$ fôr monótona, por exemplo, o intervalo $+\pi/2 < x < 3\pi/2$, obteremos “outro ramo” do arco-seno. Sem a fixação do intervalo no qual os valores da função devem estar situados, o arco-seno é uma *função plurívoca* e, efetivamente, tem uma infinidade de valores.

Em geral, exprime-se a expressão plurívoca de arco-seno y dizendo-se que a um valor qualquer y , do seno, corresponderão, não somente o ângulo x , mas também o ângulo $2k\pi + x$, assim como $(2k + 1)\pi - x$, onde k representa um inteiro qualquer.

(1) Os livros ingleses empregam, também, a notação $x = \sin^{-1}y$.

A derivação da função $x = \text{arc sen } y$ é obtida com o auxílio da regra geral, mediante as seguintes rápidas transformações:

$$\frac{dx}{dy} = \frac{1}{y'} = \frac{1}{\cos x} = \frac{1}{\pm \sqrt{1 - \sin^2 x}} = \frac{1}{\pm \sqrt{1 - y^2}},$$

onde a raiz quadrada deve ser tomada com o sinal positivo, se nos limitarmos ao primeiro intervalo mencionado ⁽¹⁾.

Se a variável independente fôr, afinal, novamente mudada de y para x , a fórmula de derivação da função $\text{arc sen } x$ será obtida da seguinte maneira:

$$\frac{d}{dx} \text{arc sen } x = \frac{1}{\sqrt{1 - x^2}},$$

admitindo-se que o arco-seno esteja compreendido entre $-\pi/2$ e $+\pi/2$, e que a raiz quadrada tenha sido tomada com o sinal positivo.

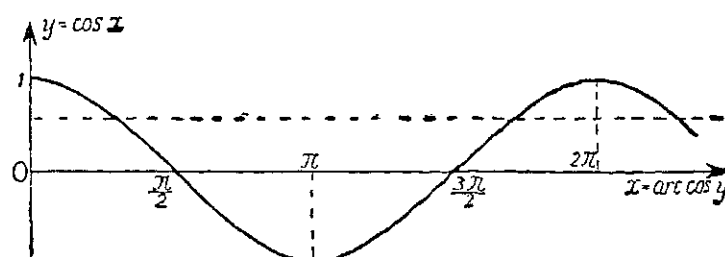


Fig. 5.—Função inversa do co-seno

Para a função inversa de $y = \cos x$, designada por $\text{arc cos } x$, obtemos a fórmula de derivação

$$\frac{d}{dx} \text{arc cos } x = -\frac{1}{\sqrt{1 - x^2}}$$

de modo inteiramente análogo. Neste caso, devemos atribuir o sinal positivo à raiz sempre que o valor de $\text{arc sen } x$ esteja compreendido entre 0 e π (e não, como no caso do $\text{arc sen } x$, entre $-\pi/2$ e $+\pi/2$); (fig. 5).

Resta-nos dizer alguma coisa sobre os pontos extremos $x = -1$ e $x = +1$. As derivadas, nas vizinhanças destes pontos, tornam-se infi-

(1) Se, em vez d'êste, tivéssemos escolhido o intervalo $\pi/2 < x < 3\pi/2$, correspondente à substituição de $x + \pi$ por x , deveríamos empregar a raiz negativa, visto $\cos x$ ser negativo neste intervalo.

nitais, correspondendo às tangentes verticais que as curvas inversas dos senos e dos co-senos devem ter nesses pontos.

Podemos lidar com as funções inversas da tangente e da cotangente, da mesma maneira. A função $y = \operatorname{tg} x$, cuja derivada $1/\cos^2 x$,

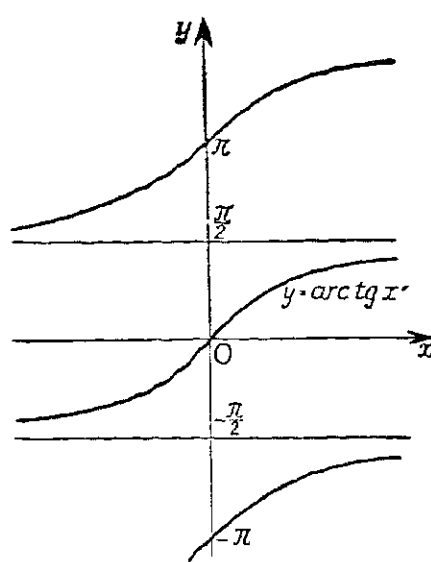


Fig. 6.—Função inversa da tangente

para $x \neq \pi/2 + k\pi$, é sempre positiva, tem inversa unívoca, no intervalo $-\pi/2 < x < \pi/2$. Chamaremos tal função inversa $x = \operatorname{arc} \operatorname{tg} y$ ou (trocando as letras x e y), $y = \operatorname{arc} \operatorname{tg} x$. Vemos, na figura 6, que a pluralidade original da função inversa, isto é, — a pluralidade que se verificaria se o intervalo da função não fôsse fixado — é traduzida pelo fato de que, para cada x poderíamos escolher, em lugar de y , qualquer um dos valores $y + k\pi$ (onde k é inteiro). A função $x = \operatorname{arc} \operatorname{cotg} y$, ou (trocando as letras x e y), $y = \operatorname{arc} \operatorname{cotg} x$

inversa de $y = \operatorname{cotg} x$, ficará univocamente determinada, se exigirmos que seu valor permaneça no intervalo entre 0 e π . As expressões multívocas de $\operatorname{arc} \operatorname{cotg} x$ são, por outro lado, as mesmas que para $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$.

As fórmulas de derivação podem ser deduzidas como segue:

$$x = \operatorname{arc} \operatorname{tg} y, \quad \frac{dx}{dy} = \frac{1}{\frac{dy}{dx}} = \cos^2 x = \frac{1}{1 + \operatorname{tg}^2 x} = \frac{1}{1 + y^2};$$

$$x = \operatorname{arc} \operatorname{cotg} y, \quad \frac{dx}{dy} = -\operatorname{sen}^2 x = -\frac{1}{1 + \operatorname{cotg}^2 x} = -\frac{1}{1 + y^2};$$

ou, finalmente, se designarmos a variável independente por x ,

$$\frac{d}{dx} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x = \frac{1}{1 + x^2},$$

$$\frac{d}{dx} \operatorname{arc} \operatorname{cotg} x = -\frac{1}{1 + x^2}.$$

4. Fórmulas de integração correspondentes.

As expressões que acabamos de estabelecer serão escritas da maneira seguinte, na linguagem das integrais indefinidas:

$$\int \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} dx = \arcsen x, \quad \int \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} dx = -\arccos x,$$

$$\int \frac{1}{1+x^2} dx = \arctg x, \quad \int \frac{1}{1+x^2} dx = -\operatorname{arccotg} x.$$

Entre as duas fórmulas da esquerda e as da direita, que exprimem cada integral indefinida sob duas formas que parecem inteiramente diferentes, não há contradição alguma. Lembraremos que, no caso das integrais indefinidas, fica à nossa disposição uma constante aditiva arbitrária. Se escolhermos tais constantes de modo que divirjam de $\pi/2$ e recordarmos que $\pi/2 - \arccos x = \arcsen x$ e, do mesmo modo, $\pi/2 - \operatorname{arccotg} x = \arctg x$, a discrepância aparente entre as fórmulas é imediatamente eliminada. A indefinibilidade é devida, simplesmente, ao fato de que a integral indefinida não é uma função *única*, determinada, mas sim uma família inteira de funções que diferem umas das outras pela adição de constantes arbitrárias. As equações das integrais indefinidas não estabelecem o seu valor, mas sim um dos seus valores. Como já observamos, seria mais correto exprimir este fato, incluindo sempre a constante indeterminada. Não escreveríamos, então,

$$\int f(x) dx = F(x),$$

mas, sim,

$$\int f(x) dx = F(x) + c.$$

Por conveniência, entretanto, evitamos usualmente esta forma mais pormenorizada. O leitor, porém, terá o cuidado de não perder de vista a ambigüidade resultante do emprego da fórmula abreviada (ver também pág. 116).

Das fórmulas para a integração indefinida deduzimos, imediatamente, as fórmulas seguintes para a integração definida, como já o fizemos na pág. 117. Em particular,

$$\int_a^b \frac{1}{1+x^2} dx = \arctg x \Big|_a^b = \arctg b - \arctg a.$$

Se fizermos $a = 0$, $b = 1$ e observarmos que $\operatorname{tg} 0 = 0$ e que $\operatorname{tg} \pi/4 = 1$, obteremos a fórmula notável

$$\frac{\pi}{4} = \int_0^1 \frac{1}{1+x^2} dx.$$

O número π , calculado originariamente como função do círculo, é,

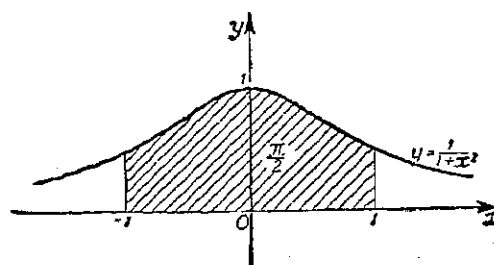


Fig. 7.—Representação de $\pi/2$ como área

por esta fórmula, deduzido de uma relação muito simples com a função racional $\frac{1}{1+x^2}$, sendo representado pela área definida indicada na fig. 7.

EXEMPLOS

1. Se $y = \frac{x^2}{4}$, $y = 16$ corresponde a $x = 8$. Calcular $\frac{dy}{dx}$ para $x = 8$; resolver $y = \frac{x^2}{4}$ em relação a x e calcular $\frac{dx}{dy}$ para $y = 16$, provando que os valores destas derivadas estão de acordo com a regra das funções inversas.
2. Demonstrar que (a) $\operatorname{arc} \operatorname{sen} \alpha + \operatorname{arc} \operatorname{sen} \beta = \operatorname{arc} \operatorname{sen} (\alpha \sqrt{1-\beta^2} + \beta \sqrt{1-\alpha^2})$;
(b) $\operatorname{arc} \operatorname{sen} \alpha + \operatorname{arc} \operatorname{sen} \beta = \operatorname{arc} \cos (\sqrt{1-\alpha^2} \sqrt{1-\beta^2} - \alpha\beta)$;
(c) $\operatorname{arc} \operatorname{tg} \alpha + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \beta = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{\alpha + \beta}{1 - \alpha\beta}$.

Derivar as expressões dos exemplos 3-10, escrevendo as expressões das integrais correspondentes:

3. $\frac{\sqrt{x}}{1+x}$.

6. $\frac{\sqrt{x}}{1-\operatorname{tg} x}$.

9. $\frac{\operatorname{arc} \operatorname{sen} x}{\operatorname{arc} \operatorname{tg} x}$.

4. $\sqrt{x} \cos^2 x$.

7. $\operatorname{arc} \operatorname{sen} x \cdot \operatorname{arc} \cos x$.

10. $5 \operatorname{arc} \cotg x + \frac{1}{\operatorname{arc} \cos x}$.

5. $\frac{1+\sqrt{x}}{1-\sqrt{x}}$.

8. $\frac{1+\operatorname{arc} \operatorname{tg} x}{1-\operatorname{arc} \operatorname{tg} x}$.

11. Desenhar $y = \frac{1}{1+x^2}$ num papel quadriculado e numa escala grande. Determinar $\int_0^1 \frac{1}{1+x^2} dx$, contando os quadrados, e estabelecer um valor aproximado para $\pi/4$ (exemplo 1, pág. 121).

4. DERIVAÇÃO DE UMA FUNÇÃO DE FUNÇÃO

1. Regra da cadeia.

As regras estabelecidas até aqui habilitam-nos a derivar qualquer função passível de ser representada por expressões racionais, cujos termos sejam funções com derivadas conhecidas. Podemos, entretanto, dar outro passo importante para a frente, aprendendo a derivar qualquer função formada pela *composição* de funções com derivadas conhecidas. Seja $\phi(x)$ uma função qualquer, derivável no intervalo $a \leq x \leq b$, admitindo todos os valores do intervalo $\alpha \leq \phi \leq \beta$. Imaginemos, agora uma segunda função derivável $g(x)$ da variável independente ϕ , na qual ϕ percorre o intervalo de α até β . Podemos considerar a função $g(\phi) = g[\phi(x)] = f(x)$ como função de x no intervalo $a \leq x \leq b$. A função $f(x) = g[\phi(x)]$ será, então, denominada uma função de x , *composta* das funções g e ϕ , ou uma *função de função*.

Se, por exemplo, $\phi(x) = 1 - x^2$ e $g(\phi) = \sqrt{\phi}$, a função composta será, simplesmente, $f(x) = \sqrt{1 - x^2}$. Neste caso, fizemos o intervalo $a \leq x \leq b$, igual a $0 \leq x \leq 1$, ficando, assim, a função composta $f(x) = \sqrt{1 - x^2}$ definida no intervalo $0 \leq x \leq 1$, visto os valores de $\phi(x)$ preencherem exatamente o intervalo $0 \leq \phi \leq 1$.

Outro exemplo de composição de funções é $f(x) = \sqrt{1 + x^2}$, onde o processo de composição pode ser indicado pelas equações

$$\phi(x) = 1 + x^2, \quad g(\phi) = \sqrt{\phi};$$

o valor da função $\phi(x)$ percorrendo todos os valores positivos ≥ 1 , de modo que $f(x) = g[\phi(x)]$ pode ser satisfeita por todos os valores de x .

Compondo funções desta maneira, devemos, naturalmente, ter cuidado em nos cingirmos aos intervalos $a \leq x \leq b$, para os quais a função composta é definida. Por exemplo, a função composta $\sqrt{1 - x^2}$ é definida somente para valores de x compreendidos na região $-1 \leq x \leq 1$, não o sendo para o intervalo $1 < x \leq 2$, pois, quando x se encontrar neste último intervalo, os valores de $\phi(x)$ consistirão de números negativos, para os quais a função não é definida.

Do mesmo modo que podemos compor as funções uma a uma, podemos a

devemos considerar funções em que o processo de composição é realizado mais de uma vez. Uma função deste tipo é

$$\sqrt{1 + \operatorname{arctg} x^2}$$

que pode ser obtida pelo seguinte processo de composição

$$\varphi(x) = x^2, \quad \psi(\varphi) = 1 + \operatorname{arctg} \varphi, \quad g(\psi) = \sqrt{\psi(\varphi)} = f(x).$$

A derivação das funções compostas é baseada no teorema seguinte, denominado *regra da cadeia do cálculo diferencial*:

A função $f(x) = g[\psi(x)]$ é derivável, sendo sua derivada fornecida pela equação

$$f'(x) = g'(\psi) \cdot \psi'(x),$$

ou, segundo a notação de Leibnitz,

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{d\psi} \cdot \frac{d\psi}{dx}.$$

Em termos verbais: a derivada de uma função composta é igual ao produto das derivadas das funções componentes.

A demonstração do teorema é muito fácil, se recordarmos o significado de derivadas. Para qualquer $\Delta x \neq 0$, arbitrário, e para os valores correspondentes de $\Delta\psi$ e Δg , existem duas quantidades ϵ e η , que tendem para 0 com Δx , tais que

$$\Delta g = g'(\psi)\Delta\psi + \epsilon\Delta\psi \text{ e } \Delta\psi = \psi'(x)\Delta x + \eta\Delta x;$$

é preciso, apenas, calcular η na segunda equação, onde $\Delta\psi \neq 0$, e tirar o valor de ϵ da primeira. Se $\Delta\psi = 0$, faremos $\epsilon = 0$. Substituindo $\Delta\psi$ na primeira equação, pelo seu valor tirado da segunda, teremos

$$\Delta g = g'(\psi)\psi'(x)\Delta x + [\eta g'(\psi) + \epsilon\psi'(x) + \epsilon\eta]\Delta x,$$

$$\text{ou} \quad \frac{\Delta g}{\Delta x} = g'(\psi)\psi'(x) + [\eta g'(\psi) + \epsilon\psi'(x) + \epsilon\eta].$$

Nesta equação, entretanto, podemos fazer Δx tender para 0, obtendo imediatamente o resultado enunciado, visto que a chave da direita tende para zero com Δx . Consequentemente, o primeiro membro da equação tem $f'(x)$ para limite, limite este igual ao primeiro termo do segundo membro, como havíamos afirmado.⁽¹⁾

(1) Poderíamos, também, fazer a demonstração, efetuando a passagem ao limite $\Delta x \rightarrow 0$ e, portanto, $\Delta\psi \rightarrow 0$, na equação $\frac{\Delta g}{\Delta x} = \frac{dg}{d\psi} \cdot \frac{d\psi}{dx}$. O método apresentado no texto deve, contudo, ser preferido, uma vez que evita a necessidade de considerar-se, de maneira especial, o caso em que $\psi'(x) = 0$.

Pela aplicação sucessiva da fórmula encontrada podemos, imediatamente, estendê-la às funções compostas de mais de duas funções. Se, por exemplo,

$$y = g(u), \quad u = \phi(v), \quad v = \psi(x),$$

podemos considerar $y = f(x)$ como sendo função de x ; sua derivada será obtida pela regra

$$\frac{dy}{dx} = y' = g'(u)\phi'(v)\psi'(x) = \frac{dy}{du} \cdot \frac{du}{dv} \cdot \frac{dv}{dx}.$$

O caso de funções compostas de um número arbitrário de funções é, essencialmente, análogo, motivo por que deixamos a demonstração a cargo do leitor.

2. Exemplos.

Como exemplo muito simples, apresentaremos a função $y = x^\alpha$, onde $\alpha = p/q$, sendo q um número inteiro e positivo, e p inteiro, positivo ou negativo, de modo que α será um número racional, positivo ou negativo. Teremos, pela regra da cadeia, sendo x positivo,

$$y = \varphi^p, \quad \varphi = x^{1/q}$$

que nos dá a fórmula

$$y' = p\varphi^{p-1} \cdot \frac{1}{q} x^{(1-p)/q} = \frac{p}{q} x^{p/q-1},$$

a qual, para valores racionais arbitrários de α , proporciona a fórmula de derivação

$$\frac{d}{dx} x^\alpha = \alpha x^{\alpha-1},$$

plenamente de acôrdo com o resultado obtido por outro método, no Cap. II, § 3 (pág. 94).

Como segundo exemplo, vejamos

$$y = \sqrt{1-x^2} \text{ ou } y = \sqrt{\varphi},$$

onde $\varphi = 1-x^2$ e $-1 < x < 1$. A regra da cadeia permite escrever,

$$y' = \frac{1}{2\sqrt{\varphi}} \cdot (-2x) = -\frac{x}{\sqrt{1-x^2}}.$$

Outros exemplos são dados pelos seguintes cálculos abreviados:

1. $y = \arcsen \sqrt{1-x^2}$,

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= \frac{1}{\sqrt{1-(1-x^2)}} \cdot \frac{d\sqrt{1-x^2}}{dx} \\ &= \frac{1}{|x|} \cdot \frac{-x}{\sqrt{1-x^2}} = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}. \end{aligned}$$

$$2. \quad y = \sqrt{\frac{1+x}{1-x}}$$

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= \frac{1}{2\sqrt{\frac{1+x}{1-x}}} \cdot \frac{d\left(\frac{1+x}{1-x}\right)}{dx} \\ &= \frac{\sqrt{1-x}}{2\sqrt{1+x}} \cdot \frac{2}{(1-x)^2} = \frac{1}{(1+x)^{1/2}(1-x)^{3/2}}. \end{aligned}$$

A regra da cadeia para a derivação pode, também, ser expressa por meio de uma fórmula de integração, em concordância com o fato de que cada fórmula de derivação tem uma de integração correspondente e equivalente. Não obstante, como não necessitamos desta fórmula imediatamente, deixaremos o seu estudo detalhado para mais tarde (cap. IV, § 2, pág. 207).

3. Observações complementares sobre a integração e derivação de x^α , quando α é irracional.

Em face da definição elementar da potência x^α pela equação

$$x^\alpha = \lim x^{r_n},$$

em que os números r_n formam uma seqüência de números racionais com o limite α , poderíamos ser tentados a derivar x^α , efetuando a passagem direta ao limite, na fórmula de derivação

$$\frac{d}{dx} x^{r_n} = r_n x^{r_n-1}.$$

Não podemos fazê-lo, entretanto, a menos que a expressão $x^{r_n} \rightarrow x^\alpha$ permita a rela-

ção $\frac{d}{dx} x^{r_n} \rightarrow \frac{d}{dx} x^\alpha$. Há, contudo, uma objeção muito séria contra tal passagem

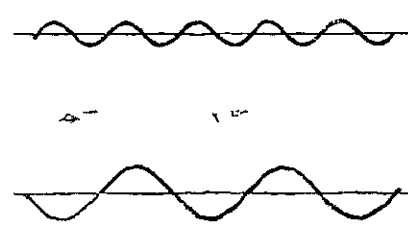


Fig. 8.—Aproximação da linha reta por curvas onduladas

ao limite. Na vizinhança de uma curva, vizinhança esta arbitrariamente pequena, podemos traçar outras curvas cujas direções, em pontos escolhidos à vontade, difiram da direção da curva original de uma quantidade qualquer; por exemplo, podemos-nos aproximar de uma linha reta por uma onda, situada arbitrariamente perto dela, cujo ângulo, formado pela onda com a linha, atinja até 45° (fig. 8). Em outras palavras, o exemplo acima ilustra que não podemos concluir, imediatamente, que duas derivadas sejam aproximadamente iguais, em toda a parte, desde que as

suas funções difiram muito pouco. Tal objeção impede de efetuarmos a passagem ao limite, aparentemente óbvia, na falta de justificação posterior.

A este respeito, entretanto, a integral comporta-se de modo diferente da derivada. Já observamos, na pág. 128, que se duas funções diferirem entre si menos do que ϵ , no intervalo entre a e b , suas integrais diferirão, por sua vez, de quantidade menor do que $\epsilon(b-a)$. Empregamos este resultado para estabelecermos a validade da fórmula de derivação

$$\frac{1}{\alpha+1} \frac{d}{dx} x^{\alpha+1} = x^{\alpha},$$

ou, substituindo $\alpha+1$ por α ,

$$\frac{d}{dx} x^{\alpha} = \alpha x^{\alpha-1}.$$

Por este processo indireto, portanto, verifica-se a validade da relação $\frac{d}{dx} x^{\alpha} = \frac{d}{dx} x^{\alpha}$, acima citada.

A discussão que acabamos de efetuar é um exemplo característico das relações existentes entre o cálculo diferencial e o cálculo integral. Contudo, em princípio, é preferível substituir a definição elementar de x^{α} por uma outra (como o faremos na pág. 173 e seguintes), essencialmente mais simples e que possa conduzir, mais uma vez, ao mesmo resultado, porém, desta feita, diretamente.

EXEMPLOS

Derivar as seguintes funções:

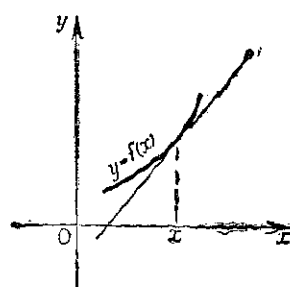
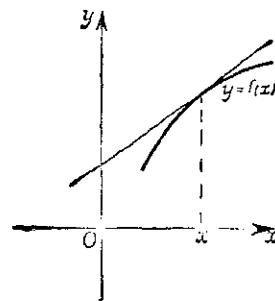
- | | |
|---|--|
| 1. $(x+1)^3$. | 11. $\text{sen}(x^2)$. |
| 2. $(3x+5)^2$. | 12. $\sqrt{1+\text{sen}^2 x}$. |
| 3. $(x^3-3x^2-x^3)^{\frac{1}{2}}$. | 13. $x^2 \text{sen} \frac{1}{x^2}$. |
| 4. $\frac{1}{1+x}$. | 14. $\text{tg} \frac{1+x}{1-x}$. |
| 5. $\frac{1}{1-x^2}$. | 15. $\text{sen}(x^2+3x+2)$. |
| 6. $(ax+b)^n$ (n inteiro). | 16. $\text{arc sen}(3+x^3)$. |
| 7. $\frac{1}{x+\sqrt{x^2-1}}$. | 17. $\text{arc sen}(\cos x)$. |
| 8. $\sqrt{\frac{ax^2+bx+c}{dx^2+mx+n}}$. | 18. $\text{sen}(\text{arc cos} \sqrt{1-x^2})$. |
| 9. $[\sqrt{(1-x)^{2/3}}]^3$. | 19. $x^{\sqrt{2}} - x^{-\sqrt{2}}$. |
| 10. $\text{sen}^2 x$. | 20. $[\text{sen}(x+7)]^{\frac{3}{2}}$. |
| | 21. $[\text{arc sen}(a \cos x + b)]^{\frac{1}{2}}$. |

5. MÁXIMOS E MÍNIMOS

Tendo adquirido certo domínio sobre a derivação das funções elementares e das funções compostas com elas, estamos em condições de fazer uma grande variedade de aplicações. Inicialmente, estudaremos a mais simples destas aplicações, a teoria dos máximos e mínimos de uma função, juntamente com a discussão geométrica das derivadas de segunda ordem e, na próxima seção, retomaremos o fio da teoria geral.

1. Convexidade ou concavidade das curvas.

Por definição, a derivada $\frac{d}{dx}f(x)$ da função $f(x)$ dá a inclinação da curva $y = f(x)$. Esta inclinação pode, por sua vez, ser representada

Fig. 9a.— $f''(x) > 0$ Fig. 9b.— $f''(x) < 0$

pela curva $y' = \frac{d}{dx}f(x) = f'(x)$, ou seja, a *curva derivada* da curva original. A inclinação da curva derivada é fornecida por $\frac{d}{dx}f'(x) = \frac{d^2}{dx^2}f(x) = f''(x)$, derivada de segunda ordem de $f(x)$, e assim por diante. Se a derivada de segunda ordem, $f''(x)$, for positiva no ponto x — de modo que, devido à continuidade (que supomos existir), seja positiva nas vizinhanças de x — então a derivada $f'(x)$ crescerá, ao atravessar este ponto, na direção dos valores crescentes de x . Portanto, a curva $y = f(x)$ volta o seu lado convexo para a direção dos valores decrescentes de y . O contrário se verificará se $f''(x)$ for negativa. No

primeiro caso, contudo, na vizinhança do ponto dado, a curva está situada acima da tangente e, no segundo, abaixo dela (figs. 9a e 9b).

Sómente o caso dos pontos em que $f''(x) = 0$, exige um estudo especial. A derivada de segunda ordem, quando passa por um ponto

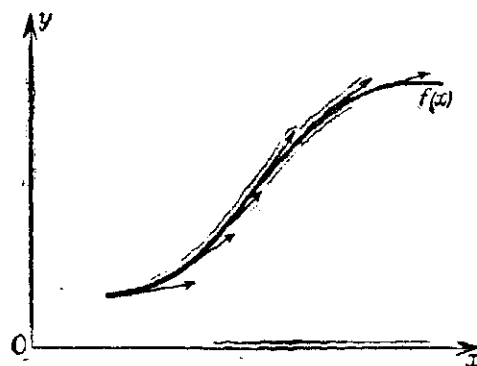


Fig. 10.—Ponto de inflexão

de tal natureza, muda, geralmente, de sinal. Este ponto será, então, de transição entre os dois casos acima mencionados, isto é, a tangente estará, de um lado, acima da curva e, do outro, abaixo da mesma, cortando-a, em vez de tocá-la (fig. 10). O ponto é chamado *um ponto de inflexão da curva* e a tangente correspondente é denominada *tangente flexional*.

O exemplo mais simples é dado pela função $y = x^3$, parábola cúbica, para a qual o próprio eixo dos x é uma tangente flexional no ponto $x = 0$. Outro exemplo é a função $y = \sin x$, para a qual $f'(x) = d(\sin x)/dx = \cos x$ e $f''(x) = d^2(\sin x)/dx^2 = -\sin x$. Como consequência, $f'(0) = 1$ e $f''(0) = 0$; o sinal de $f''(x)$, mudando em $x = 0$, indica que a senóide tem uma tangente flexional na origem, inclinada de um ângulo de 45° sobre o eixo dos x .

Notemos, finalmente, que podem existir pontos para os quais $f''(x) = 0$, sem, contudo, a tangente cortar a curva, mantendo-se sempre do mesmo lado dela. Por exemplo, a curva $y = x^4$ fica inteiramente acima do eixo dos x , a despeito da derivada de segunda ordem $f''(x)$ se anular para $x = 0$.

2. Máximos e mínimos.

Diz-se que uma função contínua ou uma curva $y = f(x)$ tem um *máximo* (*mínimo*) num ponto ξ se pelo menos, nas proximidades, vizinhança ou entôrno de $x = \xi$, os valores de $f(x)$, para $x \neq \xi$, forem todos menores do que $f(\xi)$ (ou maiores do que $f(\xi)$). Por *proximidades*, *vizinhanças* ou *entôrno* de um ponto significamos o intervalo $\alpha \leq x \leq \beta$,

contendo o ponto referido (ξ) no seu interior. Geométricamente falando, tais máximos e mínimos são, respectivamente, as cristas das ondas côncavas e convexas da curva. Um olhar à fig. 11 mostra-nos que o valor do máximo no ponto P_5 pode, muito bem, ser menor do que um mínimo em outro ponto, por exemplo, P_2 ; então, o conceito de máximos e mínimos será sempre, de certo modo, relativo, devido à restrição de proximidade do ponto em que eles ocorrem.

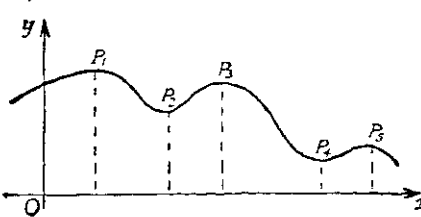


Fig. 11.—Máximos e mínimos

Se desejarmos fixar idéias sobre os valores, máximo ou mínimo, absolutos da função, devemos empregar processos especiais para podermos escolher tais valores dentre os máximos ou os mínimos.

No momento, porém, o problema consiste em aprendermos a determinar os máximos e mínimos (relativos) ou, empregando uma palavra que abrange tanto máximos como mínimos, os *valores extremos*⁽¹⁾ relativos de uma dada função ou curva. Este problema, que ocorre em inúmeras aplicações e é muito freqüente na geometria, mecânica e física, constituiu um dos primeiros incentivos para o desenvolvimento do cálculo integral e diferencial durante o século dezessete.

Vemos, imediatamente, que, admitindo-se que a função seja derivável, a tangente à curva, em um ponto extremo ξ , deve ser horizontal. Surge, portanto, a equação

$$f'(\xi) = 0$$

como condição *necessária* para a existência de um valor extremo. Resolvendo a equação em relação à incógnita ξ , obteremos os pontos nos quais *ocorrerá, possivelmente*, um valor extremo. A condição, pois, não é, de modo algum, *suficiente* para um valor extremo. Podem existir diversos pontos para os quais a derivada se anula, isto é, nos quais a tangente é horizontal, embora a curva não apresente máximo nem mínimo nesta posição. Isto se verifica se a curva tiver uma tangente flexional horizontal que a corte no ponto dado, como ocorre no exemplo acima, da função $y = x^3$, no ponto $x = 0$.

(1) Também é empregada a palavra *vértice*. Por outro lado, os termos *valor estacionário* e *ponto estacionário*, incluem tanto inflexões, como máximos e mínimos.

Contudo, se determinarmos um ponto para o qual $f'(x)$ se anula, podemos concluir, imediatamente, que a função apresenta um máximo neste ponto se $f''(\xi) < 0$, ou um máximo se $f''(\xi) > 0$, visto que, no primeiro caso, a curva, nas proximidades do ponto, está situada inteiramente abaixo da tangente, e no segundo, completamente acima.

Em lugar de fundamentar a dedução da condição necessária sobre a intuição, poderíamos ter desenvolvido uma demonstração fácil, baseada em métodos puramente analíticos (de maneira análoga como fizemos para o teorema de Rolle, pág. 105). Se a função $f(x)$ tiver um máximo no ponto ξ , a expressão $f(\xi) - f(\xi + h)$ deve ser positiva para todos os valores de h , diferentes de 0 e suficientemente pequenos.

O quociente $\frac{f(\xi + h) - f(\xi)}{h}$ será, pois, positivo ou negativo, conforme h for negativo ou positivo. Assim, se h tender para zero, percorrendo valores negativos, o limite do quociente não poderá ser negativo, ao passo que se h se aproximar de zero, assumindo valores positivos, o limite não será positivo. Mas, desde que admitamos a existência da derivada, estes limites devem ser iguais entre si, e efetivamente, a $f'(\xi)$ que somente poderá ter o valor zero. Devemos ter, portanto, $f'(\xi) = 0$. Demonstração semelhante tem lugar para o caso do mínimo.

Podemos também formular e provar, analiticamente, condições necessárias e suficientes para a ocorrência de um máximo, ou de um mínimo, sem recorrermos à segunda derivada. Suporemos, para isto, que $f(x)$ é contínua e que a sua derivada $f'(x)$ também é contínua, anulando-se somente em um número finito de pontos.

A função $f(x)$ terá um máximo ou um mínimo no ponto $x = \xi$ quando e somente no caso da derivada $f'(x)$ mudar de sinal ao passar por esse ponto. Particularizando, o ponto considerado será um mínimo se a derivada for negativa à esquerda de ξ e positiva à direita, ao passo que o caso contrário indicará um máximo.

Demonstraremos a afirmação, empregando o teorema do valor médio. Em primeiro lugar, observaremos que existem intervalos $\xi_1 < x < \xi$ e $\xi < x < \xi_2$ (estendendo-se aos pontos mais próximos nos quais $f'(x) = 0$), à esquerda e à direita de ξ , em que $f'(x)$ tem um só sinal, em cada intervalo. Se os sinais de $f'(x)$ fossem diferentes nestes dois intervalos, $f(\xi + h) - hf'(\xi + \theta h)$ teria o mesmo sinal para todos os valores de h , numericamente pequenos, positivos ou negativos,

de sorte que $f(\xi)$ seria um valor extremo. Se $f'(x)$ tiver o mesmo sinal em ambos os intervalos, $hf'(\xi + \theta h)$ mudará de sinal com h , de modo que $f(\xi + h)$ será maior do que $f(\xi)$ de um lado e menor no outro, não sendo, portanto, um valor extremo. O teorema fica, assim, demonstrado.

Ao mesmo tempo, verificamos que $f(\xi)$ é o maior ou o menor valor da função em cada intervalo que contém o ponto ξ , e que a única mudança de sinal de $f'(x)$ ocorre no próprio ponto ξ .

O teorema do valor médio, sobre o qual baseamos esta demonstração, pode ser empregado mesmo no caso em que $f(x)$ não seja derivável num dos pontos extremos do intervalo ao qual ele é aplicado, contanto que $f(x)$ seja derivável em todos os outros pontos do mesmo intervalo. Por exemplo, a demonstração acima exposta é verificada, mesmo que $f'(x)$ não exista, para $x = \xi$. Tal fato possibilita-nos atingir o seguinte resultado mais geral: se $f(x)$ for contínua num intervalo que contenha o ponto ξ e tiver derivada $f'(x)$ em todos os pontos, com exceção, talvez, do próprio ponto ξ , derivada esta que se anula, no máximo, num número finito de pontos, terá, então, um valor extremo no ponto $x = \xi$ se e somente quando ξ separar dois intervalos nos quais $f'(x)$ tiver sinais diferentes. Por exemplo, a função $y = |x|$ tem um mínimo em $x = 0$, visto que $y' = 0$ para $x > 0$ e $y' < 0$ para $x < 0$ (fig. 9, pág. 97). A função $y = \sqrt[3]{x^2}$, do mesmo modo, terá um mínimo no ponto $x = 0$, embora a sua derivada $\frac{2}{3}x^{-1/3}$ seja infinita nesse ponto (fig. 12, pág. 99).

Faremos, ainda, a seguinte observação sobre a teoria dos máximos e mínimos: a determinação dos máximos e mínimos não é, necessariamente, equivalente à determinação do maior e menor valores da função num intervalo fechado. No caso das funções monótonas, esses valores maior e menor serão determinados nos extremos do intervalo, não sendo, portanto, máximos e mínimos no sentido estudado, visto que este último conceito exige uma *vizinhança completa* do lugar em que estão. Seja, por exemplo, a função $f(x) = x$ que, no intervalo $0 \leq x \leq 1$ admite o seu maior valor no ponto $x = 1$ e o menor quando $x = 0$; enunciado semelhante pode ser estabelecido para qualquer função monótona. A função $y = \arctg x$, cuja derivada é $1/(1+x^2)$, é monótona para $-\infty < x < \infty$, e, neste intervalo aberto, não possui máximo nem mínimo, nem valores maiores ou menores do que os outros.

Se, depois de determinarmos os zeros de $f'(x)$ quisermos ter certeza de que foram estabelecidos os pontos nos quais a função adquire seus valores maior e menor, podemos, muitas vezes, utilizar o critério seguinte:

O maior ou menor valor de uma função $f(x)$, num intervalo, será atingido no ponto ξ no qual $f'(x)$ se anula, se $f'' > 0$ ou $f''(x) < 0$, respectivamente, através desse intervalo.

Se ξ e $\xi + h$ pertencerem, ambos, ao intervalo,

$$f'(\xi + h) = f'(\xi + h) - f'(\xi) = hf''(\xi + \theta h),$$

pelo teorema do valor médio. Portanto, no ponto $x = \xi + h$ a derivada $f'(x)$ terá o mesmo sinal de h , ou sinal oposto, conforme seja $f''(x) > 0$ ou $f''(x) < 0$; o enunciado decorre, então, da observação feita após o teorema da pág. 162.

3. Exemplos de máximos e mínimos.

Ex. 1. Entre todos os retângulos de mesma área, dada, determinar o que tem o menor perímetro.

Seja a^2 a área dos retângulos e x o comprimento de um dos seus lados (neste caso, x percorre o intervalo aberto $0 < x < \infty$); o comprimento do outro lado será a^2/x , e o semiperímetro será dado por

$$f(x) = x + \frac{a^2}{x}.$$

Temos

$$f'(x) = 1 - \frac{a^2}{x^2}, \quad f''(x) = \frac{2a^2}{x^3}.$$

A equação $f'(x) = 0$ admite uma única raiz positiva $x = a$. Para este valor, $f''(x)$ é positiva (como o será para qualquer valor positivo de x); ela, portanto, fornece o menor valor procurado e obtemos como resultado muito plausível, que entre todos os retângulos de mesma área, o quadrado é o que apresenta o menor perímetro.

Ex. 2. Entre todos os triângulos de mesma base e mesma área, determinar o que possui menor perímetro.

Para resolver este problema, façamos o eixo dos x coincidir com a base dada AB , tomando o ponto médio de AB como origem. Sendo C o vértice do triângulo, h sua altura (que é fixada), e (x, h) as coordenadas do vértice, a soma dos lados AC e BC do triângulo, cujo valor procuramos, será

$$f(x) = \sqrt{(x+a)^2 + h^2} + \sqrt{(x-a)^2 + h^2}$$

onde $2a$ é o comprimento da base. Desta fórmula obtemos

$$f'(x) = \frac{x+a}{\sqrt{(x+a)^2 + h^2}} + \frac{x-a}{\sqrt{(x-a)^2 + h^2}}.$$

$$\begin{aligned}
 f''(x) &= \frac{-(x+a)^2}{\sqrt{[(x+a)^2 + h^2]^3}} + \frac{1}{\sqrt{(x+a)^2 + h^2}} + \frac{-(x-a)^2}{\sqrt{[(x-a)^2 + h^2]^3}} \\
 &\quad + \frac{1}{\sqrt{(x-a)^2 + h^2}} \\
 &= \frac{h^2}{\sqrt{[(x+a)^2 + h^2]^3}} + \frac{h^2}{\sqrt{[(x-a)^2 + h^2]^3}}.
 \end{aligned}$$

Vemos, imediatamente, (1) que $f'(0)$ se anula, (2) que f'' é sempre positiva; logo, em $x = 0$ há um mínimo. Visto $f''(x) > 0$, a derivada de primeira ordem $f'(x)$ cresce sempre, não podendo ser igual a zero em nenhum outro ponto, de modo que $x = 0$ fornece, realmente, o menor valor de $f(x)$. Este valor mínimo é, portanto, dado pelo triângulo isósceles.

Semelhantemente, determinaríamos que, de todos os triângulos de mesmo perímetro e mesma base, o isósceles é o que apresenta maior área.

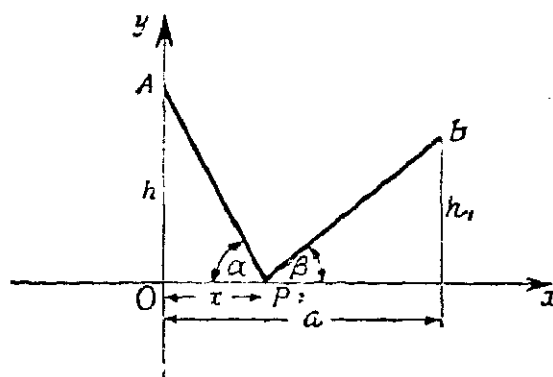


Fig. 12.—Lei da reflexão

Faremos o eixo dos x coincidir com a linha dada e empregaremos a notação da fig. 12.

A distância procurada será

$$f(x) = \sqrt{x^2 + h^2} + \sqrt{(x-a)^2 + h_1^2},$$

donde obteremos

$$\begin{aligned}
 f'(x) &= \frac{x}{\sqrt{x^2 + h^2}} + \frac{x-a}{\sqrt{(x-a)^2 + h_1^2}}, \\
 f''(x) &= \frac{-x^2}{\sqrt{(x^2 + h^2)^3}} + \frac{1}{\sqrt{x^2 + h^2}} + \frac{-(x-a)^2}{\sqrt{[(x-a)^2 + h_1^2]^3}} \\
 &\quad + \frac{1}{\sqrt{(x-a)^2 + h_1^2}} \\
 &= \frac{h^2}{\sqrt{(x^2 + h^2)^3}} + \frac{h_1^2}{\sqrt{[(x-a)^2 + h_1^2]^3}}.
 \end{aligned}$$

A equação $f'(x) = 0$ dá, por conseguinte,

$$\frac{x}{\sqrt{x^2 + h^2}} = \frac{a-x}{\sqrt{(x-a)^2 + h_1^2}},$$

cu

$$\cos \alpha = \cos \beta,$$

o que significa que as duas linhas PA e PB devem fazer ângulos iguais com a reta dada. O sinal positivo de $f''(x)$ mostra que, na realidade, temos um mínimo.

A solução deste problema está intimamente ligada à lei da reflexão da óptica. Pelo importante princípio da óptica, conhecido como *princípio do tempo mínimo*, de Fermat, a trajetória de um raio luminoso é determinada pela propriedade de que o tempo gasto pela luz para ir do ponto A ao B , sob condições conhecidas, deve ser o menor possível. Se o raio luminoso satisfizer à condição de passar por um ponto de uma reta dada (digamos, um espelho), vemos que o tempo mínimo será o fornecido pelo raio para o qual o "ângulo de incidência" for igual ao "ângulo de reflexão".

Ex. 4. Lei da refração.—Sejam dados os dois pontos A e B , situados em lados opostos do eixo dos x . Que trajetória de A para B corresponde ao menor tempo possível, se a velocidade em um dos lados do eixo dos x for c_1 e no outro c_2 ?

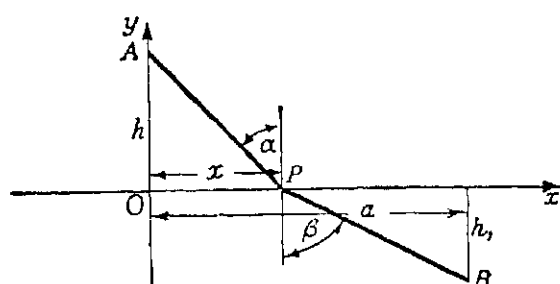


Fig. 13.—Lei da refração

É claro que a menor trajetória será constituída de dois segmentos retos que se encontram no ponto P , sobre o eixo dos x . Empregando-se a notação da fig. 13, obteremos as duas expressões $\sqrt{h^2 + x^2}$ e $\sqrt{h_2^2 + (a-x)^2}$, para os comprimentos PA e PB , respectivamente, encontrando-se o tempo de percurso dividindo-se os comprimentos dos dois segmentos pelas velocidades correspondentes e tomando-se os resultados. Teremos, então, o tempo empregado

$$f(x) = \frac{1}{c_1} \sqrt{h^2 + x^2} + \frac{1}{c_2} \sqrt{h_2^2 + (a-x)^2},$$

Por derivação, obtemos

$$f'(x) = \frac{1}{c_1} \frac{x}{\sqrt{h^2 + x^2}} - \frac{1}{c_2} \frac{a-x}{\sqrt{h_2^2 + (a-x)^2}},$$

$$f''(x) = \frac{1}{c_1} \frac{h^2}{(h^2 + x^2)^{3/2}} + \frac{1}{c_2} \frac{h_2^2}{(h_2^2 + (a-x)^2)^{3/2}}.$$

Conforme vemos imediatamente na figura, a equação $f'(x) = 0$, isto é,

$$\frac{1}{c_1} \frac{x}{\sqrt{h^2 + x^2}} = \frac{1}{c_2} \frac{a-x}{\sqrt{h_2^2 + (a-x)^2}},$$

é equivalente à condição $\frac{1}{c_1} \sin \alpha = \frac{1}{c_2} \sin \beta$, ou

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = \frac{c_1}{c_2}.$$

Deixaremos ao leitor demonstrar que existe somente *um ponto* que satisfaz esta condição e que tal ponto conduz, efetivamente, ao menor valor procurado. A significação física do nosso exemplo estende-se, ainda, ao princípio óptico do tempo mínimo. Um raio luminoso percorre o espaço existente entre dois pontos no tempo mais curto. Chamando-se c_1 e c_2 as velocidades da luz em cada região limitrofe de dois meios ópticos, o caminho percorrido pela luz será dado pela fórmula deduzida que, conseqüentemente, representa a *lei da refração* de Snell.

EXEMPLOS

1. Determinar os máximos, mínimos, e pontos de inflexão das seguintes funções. Construir os gráficos correspondentes, determinando as regiões de crescimento e de decréscimo, assim como a concavidade:

$$\begin{array}{lll} (a) x^3 - 6x + 2. & (b) x^{2/3}(1-x). & (c) 2x/(1+x^2). \\ (d) x^3/(x^4+1). & (e) \sin^2 x. & \end{array}$$

2. Determinar os máximos, mínimos e pontos de inflexão de $x^3 + 3px + q$. Discutir a natureza das raízes de $x^3 + 3px + q = 0$.

3. Qual é o ponto da hipérbole $y^2 - \frac{1}{2}x^2 = 1$, mais próximo de $x = 0, y = 3$?

4. Seja P um ponto fixo de coordenadas x_0, y_0 , situado no primeiro quadrante de um sistema de coordenadas retangulares. Estabelecer a equação de uma linha que passe por P , de modo que o segmento compreendido entre os dois eixos seja mínimo.

5. Uma estátua com 3,60 m de altura está colocada sobre um pedestal com 1,00 m de alto. A que distância deve estar um homem com 1,80 m de altura, para que a estátua abranja o maior ângulo possível?

6. Duas fontes luminosas, de intensidade a e b , estão separadas pela distância d . Que ponto da linha, que une os dois focos, recebe menor quantidade de luz? (Admitiremos que o iluminamento é proporcional à intensidade e inversamente proporcional ao quadrado da distância.)

7. Determinar, entre todos os retângulos da mesma área:

- (a) o que apresenta menor perímetro;
- (b) aquele que tem a menor diagonal.

8. Inscrever o retângulo de área máxima na elipse $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$.

9. Sejam a e b os dois lados de um triângulo. Determinar o terceiro, de forma que a área seja máxima.

10. A linha g , distando h do centro, divide o círculo de raio r em dois segmentos. Inscrever, no menor destes segmentos, o retângulo de área máxima.

11. Determinar o cilindro de área mínima, entre todos os cilindros circulares de um volume dado.

12. Dados a parábola $y^2 = 2px$, $p > 0$, e o ponto $P(x = \xi, y = \eta)$, interior à mesma ($\eta^2 < 2p\xi$), determinar o caminho mais curto (formado por dois segmentos retos) entre o ponto P e o ponto Q da parábola, e dêste ao foco $F(x = \frac{1}{2}p, y = 0)$. Demonstrar que o ângulo FQP é dividido em duas partes iguais pela normal à parábola, e que QP é paralela ao eixo da curva. (Princípio dos espelhos parabólicos.)

13.* Os prismas desviam os raios luminosos que incidem perpendicularmente às suas arestas. Qual deve ser a posição relativa do prisma e do raio de luz, para que o desvio seja mínimo?

14. Dados n números fixos, a_1, \dots, a_n , determinar x de tal modo que $\sum_{i=1}^n (a_i - x)^2$ seja mínimo.

15. Provar que, se $p > 1$ e $x > 0$, $x^p - 1 \geq p(x - 1)$.

16. Verificar a desigualdade $1 \geq \frac{\sin x}{x} \geq \frac{2}{\pi}$, $0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}$.

17. Demonstrar que (a) $\operatorname{tg} x \geq x$, $0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}$.

(b) $\cos x \geq 1 - \frac{x^2}{2}$.

18.* Dados $a_1 > 0$, $a_2 > 0, \dots, a_n > 0$, determinar o mínimo de

$$\frac{a_1 + \dots + a_{n-1} + x}{\sqrt[n]{a_1 a_2 \dots a_{n-1} x}}$$

para $x = 0$. Empregar o resultado para demonstrar, por indução matemática, que

$$\sqrt[n]{a_1 a_2 \dots a_n} \leq \frac{a_1 + \dots + a_n}{n}.$$

6. FUNÇÕES EXPONENCIAL E LOGARÍTMICA

As relações sistemáticas entre o cálculo diferencial e o cálculo integral conduzem-nos, naturalmente, a um método conveniente para estabelecermos a interdependência existente entre as funções exponencial e logarítmica. Embora já tenhamos estudado estas funções (págs. 25 e 69), vamos defini-las de novo, desenvolvendo sua teoria sem recorrermos à definição anterior, nem aos resultados já obtidos. Iniciaremos com a função logarítmica, tratando, então, a função exponencial como sua inversa.

1. Definição de logaritmo. Fórmula de derivação.

Já vimos que a integração indefinida da potência x^n para valores inteiros do expoente n , conduz-nos, em geral, a uma potência de x .

A única exceção é a função $1/x$, que não representa derivada de qualquer das funções de que tratamos até agora. É natural supor que a integral indefinida de $1/x$ forneça uma nova espécie de funções. Assim, desenvolvendo esta idéia, passaremos a investigar a função

$$y = \int_1^x \frac{d\xi}{\xi} = f(x)$$

para $x > 0$. Chamá-la-emos *logaritmo de x*, ou, mais precisamente, *logaritmo natural de x*, e escreveremos $y = \log x$ ou $y = \text{nat } \log x$. Designaremos a variável de integração por ξ para evitar confusão com o limite superior x .

A escolha do número 1 como limite inferior é inteiramente arbitrária, porém, em breve, demonstraremos a sua conveniência.

No desenvolvimento destes raciocínios veremos que o logaritmo que acabamos de definir é o mesmo que já tivemos estabelecido (pág. 70) por "método elementar". Mas, como frisamos novamente, os resultados a que chegaremos são completamente independentes dos já obtidos anteriormente.

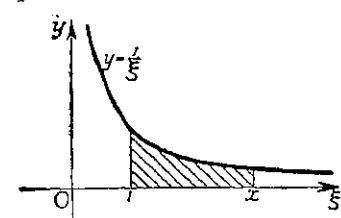


Fig. 14.—Representação de $\log x$ como área

$x < 1$. Para $x = 1$ a área é nula e, portanto, $\log 1 = 0$.

Geomêtricamente, a função logarítmica é representada pela área tracejada na fig. 14, a qual é limitada, em cima, pela hipérbole retangular $y = 1/\xi$, embaixo, pelo eixo dos ξ , e, lateralmente, pelas linhas $\xi = 1$ e $\xi = x$. Esta área será positiva, se $x > 1$, e negativa quando

De acôrdo com a definição supra, a derivada do logaritmo é dada pela fórmula

$$\frac{d(\log x)}{dx} = \frac{1}{x}.$$

Neste caso, chamaremos expressamente a atenção que supomos sempre o argumento x positivo. Em face da fórmula deduzida, o logaritmo de 0 ou de qualquer valor negativo não pode ser formulado, pois o integrando $1/\xi$ torna-se infinito, desde que $\xi = 0$. Por outro lado, se tomarmos qualquer quantidade negativa, digamos -1 , para

limite inferior, poderemos formar a integral com um limite superior x , isto é, podemos considerar a expressão

$$\int_{-1}^x \frac{d\xi}{\xi} \quad (x < 0).$$

Devido ao significado da integral como limite de uma soma ou como uma área, vemos que, para $x < 0$,

$$\int_{-1}^x \frac{d\xi}{\xi} = \int_1^{-x} \frac{d\xi}{\xi} = \int_1^{|x|} \frac{d\xi}{\xi} = \log |x|.$$

De conformidade com o que ficou estabelecido, podemos, em geral, escrever a fórmula da integração indefinida, do modo seguinte

$$\int \frac{dx}{x} = \log |x|.$$

O logaritmo pode, naturalmente, ser representado por uma curva. Esta linha, a curva logarítmica, está representada na fig. 15 e já vimos como construí-la (págs. 119 e seg.).

2. Teorema da adição.

O logaritmo, definido como o fizemos acima, obedece à seguinte lei fundamental:

$$\log(ab) = \log a + \log b.$$

A demonstração deste *teorema da adição* decorre diretamente da fórmula da derivação. Se escrevermos $z = \log(ax)$ e aplicarmos a regra da cadeia, obteremos

$$\frac{dz}{dx} = \frac{1}{ax} \cdot a = \frac{1}{x}.$$

Mas

$$\frac{d}{dx} \log x = \frac{1}{x};$$

visto as funções z e $\log x$ terem a mesma derivada, poderão diferir somente por uma constante, de sorte que $z = \log x + c$, ou

$$\log ax = \log x + c.$$

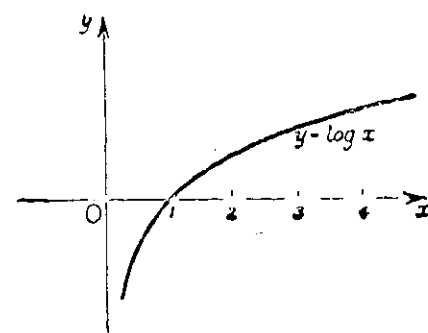


Fig. 15

Isto sendo verdadeiro para todos os valores positivos de x , faremos, primeiramente, $x = 1$ para determinarmos c ; como $\log 1 = 0$, temos

$$\log a = c.$$

Substituindo este valor por c , virá

$$\log ax = \log x + \log a,$$

donde, para $x = b$,

$$\log ab = \log a + \log b,$$

como queríamos provar.

A equação

$$\log(a_1 a_2 \dots a_n) = \log a_1 + \log a_2 + \dots + \log a_n$$

é deduzida do teorema da adição dos logaritmos, para os números positivos quaisquer a_1, a_2, \dots, a_n .

Particularmente, se todos os números a_1, a_2, \dots, a_n , forem iguais ao mesmo número a , obteremos

$$\log a_n = n \log a.$$

Semelhantermente, segue-se que

$$\log a + \log \frac{1}{a} = \log 1 = 0,$$

de modo que $\log a = -\log \frac{1}{a}$.

Se, além disso, fizermos $\sqrt[n]{a} = a$, virá $\log a = n \log a$, ou

$$\log \sqrt[n]{a} = \log a^{1/n} = \frac{1}{n} \log a.$$

Dáí vemos que, empregando repetidamente o teorema da adição, quando m for inteiro e positivo,

$$\frac{m}{n} \log a = \log \sqrt[n]{a^m} = \log a^{m/n}.$$

A equação

$$\log a^r = r \log a$$

fica, assim, verificada para qualquer valor positivo racional de x , sendo, também, verdadeira, como é claro, para $r = 0$. Para os valores racionais negativos de r a equação ainda é válida porque, então,

$$\log a^r = \log \frac{1}{a^{-r}} = -\log a^{-r} = r \log a.$$

3. Caráter monótono e valores do logaritmo.

O valor do logaritmo cresce, naturalmente, à medida que x cresce, decrescendo quando x diminui; o logaritmo é, pois, uma função monótona.

Em vista da derivada $1/x$ tornar-se cada vez menor à medida que x cresce, a função aumenta de valor, sempre mais lentamente, ao passo que x vai crescendo. Não obstante, desde que x cresça além de qualquer limite, a função $\log x$ não tenderá para um limite positivo, mas se torna infinita, isto é, para qualquer número positivo A , por maior que seja, haverá sempre valores de x para os quais $\log x > A$. Isto se deduz, simplesmente, do teorema da adição. Em vista de $\log 2^n = n \log 2$ e $\log 2$ ser um número positivo, fazendo-se $x = 2^n$ e tomando-se n suficientemente grande, obteremos $\log x$ tão grande quanto desejarmos.

Como $\log(1/2^n) = -\log 2^n$, vemos que, à medida que x tende para zero, através de valores positivos, $\log x$ é negativo e cresce, numericamente, além de qualquer limite.

A função $\log x$ é monótona e verifica-se para qualquer valor entre $-\infty$ e $+\infty$, à medida que a variável independente x vai assumindo todos os valores da sequência dos números.

4. Função inversa da logarítmica (função exponencial).

Em vista de $y = \log x$ ($x > 0$) ser uma função monótona de x que admite qualquer valor real, a sua função inversa, que designaremos inicialmente por $x = E(y)$, deve ser uma função monótona unívoca, definida para todos os valores reais de y . A inversa é, também, derivável, porque $\log x$ é, por sua vez, derivável. Permutaremos a notação das variáveis dependentes e independente e passaremos ao estudo detalhado da função $E(x)$. Inicialmente, a mesma deve ser, evidentemente, positiva para qualquer valor de x . Em seguida, devemos ter

$$E(0) = 1;$$

porque esta equação equivale ao enunciado: $\log 1 = 0$.

Do teorema da adição para os logaritmos deduz-se, imediatamente, o teorema da multiplicação

$$E(\alpha)E(\beta) = E(\alpha + \beta).$$

Para prová-lo, basta notar que as equações

$$E(\alpha) = a, \quad E(\beta) = b, \quad E(\alpha + \beta) = c$$

são equivalentes a

$$\alpha = \log a, \quad \beta = \log b, \quad \alpha + \beta = \log c.$$

O teorema da adição permite escrever $\alpha + \beta = \log ab$, portanto, deve ser verdade que $c = ab$, o que justifica o teorema da multiplicação.

Dêste teorema deduzimos uma propriedade fundamental de $y = E(x)$, que nos autoriza a denominar esta função de *função exponencial*, e escrevê-la, simbolicamente, sob a forma

$$y = e^x.$$

Para estabelecer esta propriedade, observaremos que deve existir um número — que chamaremos ⁽¹⁾ e — para o qual

$$\log e = 1.$$

Isto equivale à definição

$$E(1) = e.$$

Empregando o teorema da multiplicação para a função $E(x)$, virá

$$E(n) = e^n,$$

e, da mesma forma, para m e n inteiros e positivos,

$$E\left(\frac{m}{n}\right) = e^{m/n},$$

que poderíamos, também, ter encontrado diretamente, partindo do teorema da adição dos logaritmos.

A equação $E(r) = e^r$ assim estabelecida, para os números r racionais e positivos, tem lugar, também, para números racionais negativos, em face da equação

$$E(r)E(-r) = E(0) = 1.$$

A função $E(x)$ é, portanto, contínua para *todos* os valores de x , e coincide com e^x , para os valores racionais de x . Estes fatos autorizam-nos a admitir a função e^x , também para quaisquer valores irracionais

(1) Sua identidade com o número e apresentado na pág. 43 será demonstrada no N.º 6 (pág. 175).

de x ⁽¹⁾. (Devemos observar, neste caso, que a continuidade de e^x é consequência imediata de sua definição como função inversa de uma função inversa de uma função contínua monótona, enquanto que, se adotássemos a definição elementar, deveríamos *demonstrar* tal continuidade.)

A função exponencial é derivada de acôrdo com a fórmula

$$\frac{d}{dx} e^x = e^x \text{ ou } y' = y,$$

exprimindo o fato importante de que a derivada da função exponencial é a própria função.

A demonstração é extremamente fácil. Temos $x = \log y$, donde, pela fórmula de derivação dos logaritmos, $\frac{dx}{dy} = \frac{1}{y}$, e, pela regra das funções inversas

$$\frac{dy}{dx} = y = e^x,$$

como tínhamos enunciado.

O gráfico da função exponencial e^x , a curva exponencial, como é denominado, é obtido pela reflexão da curva logarítmica em relação à bissetriz do primeiro quadrante, como está indicado na fig. 16.

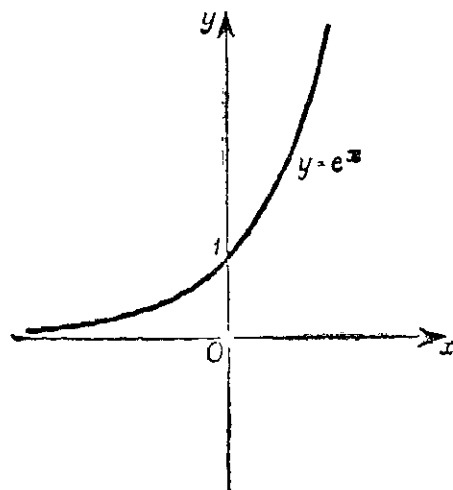


Fig. 16.—Função exponencial

5. Funções exponencial geral a^x e potência geral x^a .

A função exponencial a^x para uma base positiva qualquer, a , pode, agora, ser *definida* facilmente, pela equação

$$y = a^x = e^{x \log a},$$

⁽¹⁾ Se anteciparmos que o número e , de que estamos tratando, é idêntico ao que já encontramos antes (o que será demonstrado na pág. 175), teremos provado que a presente definição nos conduz à mesma função exponencial de base e , que estabelecemos anteriormente, partindo do processo de elevação a potências. De acôrdo com a definição elementar, deduzimos os valores de e para x irracional, considerando-os como os limites de e^{x_n} , onde x_n assume os valores de uma sequência de números racionais, com o limite x .

que coincide com a antiga definição, em vista da equação

$$e^{\log a} = a.$$

Empregando-se a regra da cadeia, obtém-se imediatamente

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} a^x &= \frac{d}{dx} e^{x \log a} = e^{x \log a} \cdot \log a, \\ &= a^x \log a. \end{aligned}$$

A função inversa da exponencial $y = a^x$ é chamada *logaritmo de base a*, escrevendo-se

$$x = \log_a y.$$

A função logarítmica previamente introduzida, quando fôr preciso estabelecer-se distinção entre elas, será denominada *logaritmo natural* ou *logaritmo de base e*.

Da definição tira-se imediatamente

$$\log y = x \log a = \log_a y \cdot \log a,$$

o que nos mostra que o *logaritmo de y*, em uma base positiva qualquer, $a \neq 1$, é obtido multiplicando-se o *logaritmo natural de y* pela *recíproca do logaritmo natural de a*, ou seja, o *módulo do sistema de logaritmos de base a* ⁽¹⁾.

Em lugar da definição já apresentada da *potência geral* $x^a = (x > 0)$, definiremos, agora, esta potência, por meio da equação

$$x^a = e^{a \log x}.$$

A regra para a derivação de x^a decorre imediatamente da definição empregando-se a regra da cadeia, porquanto

$$\frac{d}{dx} x^a = e^{a \log x} \cdot \frac{a}{x} = a x^{a-1},$$

coincidindo com o resultado que havíamos obtido (pág. 155).

⁽¹⁾ Se fizermos $a = 10$, teremos os logaritmos ordinários ou de "Briggs", os quais já foram estudados na matemática elementar, sendo de grande vantagem nos cálculos numéricos.

6. Representação da função exponencial e dos logaritmos como limites.

Estamos, agora, em condições de estabelecer importantes relações entre os limites das quantidades introduzidas acima. Começaremos com a fórmula para derivar a função $f(x) = \log x$,

$$\begin{aligned} \frac{1}{x} = f'(x) &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\log(x+h) - \log x}{h} \\ &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} \log \left(1 + \frac{h}{x} \right). \end{aligned}$$

Se fizermos $1/x = z$, teremos

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} \log(1 + zh) = z.$$

Já que a função e^z é contínua para todos os valores de z , isto implica em ser

$$e^z = \lim_{h \rightarrow 0} e^{\log(1+zh)/h} = \lim_{h \rightarrow 0} (1 + zh)^{1/h}. \quad (a)$$

Se, particularizando, atribuirmos a h a seqüência de valores $1, \frac{1}{2}, \frac{1}{3}, \dots, \frac{1}{n}, \dots$, obteremos

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{z}{n} \right)^n = e^z. \quad (b)$$

Se, por outro lado, dermos a z o valor 1, a fórmula (a) permite a seguinte verificação importante:

À medida que h tende para zero, a expressão $(1 + h)^{1/h}$ aproxima-se do número e :

$$\lim_{h \rightarrow 0} (1 + h)^{1/h} = e.$$

A fórmula (b), por seu turno, dá

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{1}{n} \right)^n = e,$$

provando que o número e de que estamos tratando é o mesmo que representamos pelo símbolo e na pág. 43.

Da fórmula de derivação para a^x ,

$$a^x \log a = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{a^{x+h} - a^x}{h},$$

deduzimos, fazendo $x = 0$,

$$\log a = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{a^h - 1}{h},$$

expressão esta que exprime o logaritmo de a , diretamente como um limite.

Acrescentaremos que esta equação permite completar a relação

$$\int_a^b x^\alpha dx = \frac{1}{\alpha + 1} (b^{\alpha+1} - a^{\alpha+1})$$

já estabelecida e para a qual fomos sempre obrigados a excluir o caso em que $\alpha = -1$. Agora, entretanto, podemos verificar o que acontece quando α tende para o *limite* -1 . Se fizermos $\alpha = 1$, o primeiro membro, pela definição de logaritmo, terá o limite ⁽¹⁾

$$\int_1^b \frac{dx}{x} = \log b;$$

ao passo que o segundo membro terá o mesmo limite, quando $\alpha \rightarrow -1$. Esta verificação está, aliás, de acôrdo com a fórmula

$$\log b = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{b^h - 1}{h};$$

bastando, apenas, fazer $\alpha + 1 = h$.

Esclarecemos, assim, o caso excepcional em que $\alpha = -1$, na fórmula de integração que empregamos tantas vezes. A expressão carece, ainda, de significado quando $\alpha = -1$, porém, tem um sentido definido, como fórmula de limite, quando $\alpha \rightarrow -1$.

7. Observações finais.

Vamos recordar, de modo sucinto, a ordem de idéias seguida nesta seção. De início, definimos o logaritmo natural $y = \log x$ para $x > 0$, por meio da integral, e deduzimos, imediatamente, a fórmula de derivação, o teorema da adição e a concluímos pela existência de uma função inversa. Estudamos, então, a função inversa $y = e^x$, verificando que o número e possui o logaritmo 1, e deduzimos a fórmula

(1) Efetuamos a passagem ao limite $\alpha \rightarrow -1$, sob o sinal da integral, sem nos preocuparmos com investigações posteriores (págs. 128 e seg.).

de derivação correspondente, assim como as expressões limites para ela e para a função logarítmica. Seguiu-se, naturalmente, a introdução das funções $y = x^a = e^{a \log x}$ e $y = a^x = e^{x \log a}$.

No estudo que acabamos de proceder, contrastando com o que acontece nos processos "elementares", a questão da continuidade não acarreta dificuldades, visto considerarmos o logaritmo como integral e, portanto, como função contínua e derivável, cuja função inversa é, também, contínua.

EXEMPLOS

1. Empregando papel quadriculado e uma escala grande, esboçar o gráfico da função $y = \frac{1}{x}$ ($1 \leq x \leq 2$) e determinar $\log_e 2$, contando os quadrados.

Derivar as funções dos exemplos 2 a 5:

2. $x(\log x - 1)$.

4. $\log [x + \sqrt{1 + x^2}]$.

3. $\log \log x$.

5. $\log (\sqrt{1 + \log x} - \sin x)$.

6. Derivar $\log \frac{\sqrt{x^2 + 1}}{\sqrt{2 + x}}$; (a) empregando as regras da cadeia e dos quocientes, sem simplificar inicialmente; (b) simplificando, primeiro, por meio do teorema sobre logaritmos.

7. (a) Derivar $y = \frac{\sqrt[3]{7x^2 + 1}}{\sqrt{x - 2} \sqrt{x^2 + 1}}$.

(b) Derivar a mesma função, primeiramente tomando os logaritmos e simplificando depois.

8.* Dado $\lim_{n \rightarrow \infty} \epsilon_n = 0$, demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \epsilon_n \cdot \frac{x}{n}\right)^n = 1$.

9. Mostrar que a função $y = e^{-ax} (a \cos x + b \sin x)$ satisfaz à equação $y'' + 2ay' + (a^2 + 1)y = 0$ para quaisquer valores de a e b .

10.* Demonstrar que $\frac{d^n}{dx^n} (e^{-1/x^2}) = \frac{P_n(x)}{x^{3n}} e^{-1/x^2}$, quando $x \neq 0$ e $P_n(x)$ for um polinômio de grau $2n - 2$. Estabelecer a "fórmula de recorrência",

$$P_{n+1}(x) = (2 - 3nx^2) P_n(x) + x^3 P_n'(x).$$

11. Determinar o máximo de $y = x \lambda e^{-\lambda x}$, considerando λ e α como constantes. Achar o lugar do máximo, quando se permite a variação de λ .

12. Derivar $a^{(ax)}$ ($a > 0$).

13. Derivar $a^{\sin x (\log x)^2}$.

7. APLICAÇÕES DA FUNÇÃO EXPONENCIAL

Nesta seção consideraremos alguns problemas variados, envolvendo a função exponencial, a fim de que tenhamos uma visão ampla da importância fundamental que ela tem nas aplicações.

1. Definição da função exponencial por uma equação diferencial.

Um simples teorema, cujo emprêgo evitará indagações minuciosas em muitos casos particulares, define perfeitamente a função exponencial.

Se a função $y = f(x)$ satisfizer uma equação do tipo

$$y' = \alpha y$$

em que α é uma constante, diferente de zero, y assume a forma

$$y = f(x) = ce^{\alpha x},$$

onde c é, também, uma constante; inversamente, cada função da forma $ce^{\alpha x}$ satisfaz a equação $y' = \alpha y$. Abreviadamente nos referimos à última expressão, chamando-a *equação diferencial*, visto exprimir uma relação entre a função e a sua derivada.

A fim de tornar claro o teorema, notaremos, em primeiro lugar, que, no caso mais simples, isto é, quando $\alpha = 1$, a equação reduz-se a $y' = y$. Sabemos que $y = e^x$ satisfaz esta relação, sendo claro que o mesmo valerá para $y = ce^x$, quando c for uma constante arbitrária. Inversamente, vemos com facilidade que nenhuma outra função satisfaz à equação diferencial. Se y for uma função desta espécie, tomemos a função $u = ye^{-x}$. Devemos ter, então,

$$u' = y' e^{-x} - ye^{-x} = e^{-x}(y' - y).$$

O segundo membro, porém, se anula, visto que admitimos $y' = y$, donde $u' = 0$, u é a constante c e $y = ce^x$, como queríamos provar (págs. 114 e seg.).

O caso de qualquer valor de α diferente de zero, pode ser desenvolvido do mesmo modo que o caso especial em que $\alpha = 1$. Se introduzirmos a função $u = ye^{-\alpha x}$, chegaremos à equação $u' = y' e^{-\alpha x} - \alpha ye^{-\alpha x}$. Logo, tiramos da equação diferencial, $u' = 0$, de modo que $u = c$ e $y = ce^{\alpha x}$. A recíproca é evidente.

A fim de tornar o teorema mais compreensível, aplicá-lo-emos a alguns exemplos.

2. Juros compostos contínuos. Desintegração radioativa.

Um capital cujos juros são adicionados em períodos regulares de tempo cresce, por saltos, nestes períodos, da seguinte maneira. Se 100α for a taxa dos juros por cento e se, ademais, o juro produzido for somado ao capital no fim de cada ano, a quantia acumulada por um capital original 1, no fim de x anos, será

$$(1 + \alpha)^x.$$

Se, entretanto, somarmos o juro ao capital, não no fim de cada ano, mas no fim de cada $n^{\text{a}}/m^{\text{a}}$ parte do ano, a quantia produzida no fim de x anos elevar-se-á a

$$\left(1 + \frac{\alpha}{n}\right)^{nx}.$$

Se fizermos $x = 1$ para simplificar, isto é, computando o juro na base de 100α ao ano, acharemos o valor do capital original 1, no fim de um ano, calculando o juro nesta base,

$$\left(1 + \frac{\alpha}{n}\right)^n.$$

Se, agora, imaginarmos que n cresce além de qualquer limite, isto é, se calcularmos o juro em intervalos cada vez mais reduzidos, o caso limite significará que o juro é composto continuamente, em cada instante. Vemos, então, que a quantia acumulada no fim de um ano será e^α vezes o capital original. Da mesma forma, calculando-se o juro desta maneira, o capital inicial 1 atingirá, no fim de x anos, $e^{\alpha x}$, podendo x ser um número qualquer, inteiro ou não.

A discussão apresentada no n.º 1 (pág. 178) constitui a ordem de idéias à luz da qual exemplos deste tipo são rapidamente compreensíveis. Consideremos uma quantidade, representada pelo número y , que cresce (ou decresce) com o tempo. Seja a razão pela qual esta quantidade cresce ou decresce, proporcional à quantidade total. Se tomarmos o tempo como variável independente x , obteremos, para a razão do crescimento, uma expressão da forma $y' = \alpha y$, onde α , fator de proporcionalidade, é positivo ou negativo, conforme a quantidade seja crescente ou decrescente. De acordo, então, com o N.º 1, a própria quantidade y será dada por

$$y = ce^{\alpha x},$$

em que o significado da constante torna-se claro, imediatamente, considerando-se o instante $x = 0$. Neste instante, $e^{\alpha x} = 1$ e, por conseguinte, $c = y_0$ representa a quantidade no começo do tempo considerado, de sorte que podemos escrever

$$y = y_0 e^{\alpha x}.$$

Um exemplo característico do emprego destas idéias é proporcionado pela *desintegração radioativa*. A razão segundo a qual a quantidade total y de substância radioativa diminui, em cada instante, é proporcional à quantidade remanescente no instante considerado. A afirmação é plausível, *a priori*, visto cada partícula da substância decrescer tão rapidamente como qualquer outra. Portanto, a representação da quantidade y da substância, como função do tempo, satisfaz uma equação da forma $y' = -ky$, onde k será positivo, desde que estejamos considerando uma quantidade que está decrescendo. A quantidade de substância será, então, expressa, em função do tempo, por $y = y_0 e^{-kx}$, onde y_0 é o acréscimo da substância no início do tempo considerado (instante $x = 0$).

Depois de um certo tempo τ a substância radioativa terá diminuído metade do valor original. Este tempo, denominado *semiperíodo*, é fornecido pela equação

$$\frac{1}{2}y_0 = y_0 e^{-k\tau},$$

donde obtemos, imediatamente, $\tau = \frac{\log 2}{k}$.

3. Resfriamento ou aquecimento de um corpo pelo meio circundante.

Outro exemplo típico da ocorrência da função exponencial é proporcionado pelo resfriamento de um corpo, por exemplo, uma placa metálica imersa em um banho de grandes dimensões, a uma dada temperatura. Admitimos, de início, que o banho é tão grande que a sua temperatura não é afetada pelo processo de resfriamento. Imaginaremos, em seguida, que em cada instante dado, todas as partes do corpo têm a mesma temperatura e que a razão segundo a qual a temperatura varia é proporcional à diferença entre a temperatura do corpo e a do meio que o cerca (lei do resfriamento de Newton).

Se representarmos o tempo por x e a diferença de temperaturas por $y = y(x)$, a lei do resfriamento será traduzida pela expressão

$$y' = -ky,$$

em que k é uma constante positiva cujo valor depende do próprio corpo. Desta relação instantânea, que exprime o efeito do processo de resfriamento num dado instante, pretendemos, agora, derivar uma "lei integral" que permita encontrar a temperatura num tempo arbitrário x , partindo da temperatura no tempo inicial $x = 0$. O teorema do n.º 1 (pág. 178) fornece a lei integral, imediatamente, sob a forma

$$y = ce^{-kx},$$

onde k é a já mencionada constante que depende do corpo. Isto indica que a temperatura decresce "exponencialmente" e tende a tornar-se igual à temperatura externa. A rapidez com que o fato se verifica, é expressa pelo número k . Como anteriormente, podemos determinar a constante c , considerando o instante $x = 0$. Teremos, então, $y_0 = c$, o que nos permite escrever a lei do resfriamento sob a forma final

$$y = y_0 e^{-kx}.$$

É claro que discussão semelhante pode ser aplicada ao aquecimento de um corpo. A única mudança reside na diferença inicial de temperatura y_0 que, no caso do aquecimento, é negativa, em vez de positiva.

4. Variação da pressão atmosférica com a altura, acima da superfície da terra.

Como mais um exemplo da ocorrência da fórmula exponencial, deduziremos a lei segundo a qual a pressão atmosférica varia com a altura. Empregaremos aqui: (1) a verificação física, segundo a qual a pressão atmosférica é igual ao peso de uma coluna vertical de ar sobre a superfície unitária, e (2), a lei de Boyle, que estabelece que a pressão do ar (p) a uma temperatura constante é proporcional à densidade do ar (σ). A lei de Boyle, expressa em símbolos, é: $p = a\sigma$, onde a representa uma constante que depende da propriedade física específica do ar, e mais ainda, é proporcional à temperatura absoluta — como supusemos a temperatura constante, não consideraremos esta última dependência. O problema resume-se, pois, na determinação de $p = f(h)$ como função da altura h acima da superfície da terra.

Se designarmos por p_0 a pressão atmosférica na superfície da terra, isto é, o peso total da coluna de ar suportada pela área unitária, e por $\sigma(\lambda)$ a densidade do ar na altura λ sobre a superfície da terra, o peso da coluna de ar até à altura h será dado pela integral $\int_0^h \sigma(\lambda) d\lambda$. A pressão, em h , será, portanto,

$$p = f(h) = p_0 - \int_0^h \sigma(\lambda) d\lambda.$$

Derivando esta fórmula, obtemos a seguinte relação entre a pressão $p = f(h)$ e a densidade $\sigma(h)$:

$$\sigma(h) = -f'(h) = -p'.$$

Se empregarmos, agora, a lei de Boyle, eliminaremos σ , obtendo

$$p' = -\frac{1}{a} p$$

equação que contém unicamente a função-pressão como incógnita. Da pág. 178 segue que

$$p = f(h) = ce^{-h/a}.$$

Se, como já o fizemos, chamarmos a pressão na superfície da terra, isto é, $f(0)$ por p_0 , obteremos, imediatamente, $c = p_0$, e, por consequência,

$$p = f(h) = p_0 e^{-h/a}.$$

Passando aos logaritmos, obtemos

$$h = a \log \frac{p_0}{p}.$$

Estas duas fórmulas são freqüentemente empregadas. Por exemplo, se a constante a for conhecida, permite-nos calcular a altura de um lugar, partindo da pressão barométrica, ou determinar a diferença de altitude de dois lugares, medindo a pressão atmosférica em cada um deles. Aliás, se a pressão atmosférica e a altitude h forem conhecidas, pode-se determinar a constante a que é da maior importância na teoria dos gases.

5. Reações químicas.

Consideremos, agora, um exemplo referente à química, a saber, a chamada *reação unimolecular*. Suponhamos que uma substância é dissolvida numa quantidade relativamente grande de solvente, digamos, uma certa quantidade de açúcar de cana, em água. Se uma reação tiver lugar, a lei química da ação das massas estabelece, neste caso simples, que a velocidade da reação é proporcional à quantidade dos reativos presentes. Suponhamos que o açúcar de cana está sendo transformado, por ação catalítica, em açúcar invertido, representando por $u(x)$ a quantidade de açúcar de cana que no instante x ainda se encontra inalterada, a velocidade da reação será $-du/dx$, e de acordo com a lei da ação das massas, teremos uma equação da forma

$$\frac{du}{dx} = -ku$$

onde k representa uma constante que depende da substância reagente. Desta lei instantânea obtemos, imediatamente, como na pág. 178, uma lei integral, que dá a quantidade de açúcar em função do tempo:

$$u(x) = ae^{-kx}.$$

Esta fórmula mostra, claramente, como a reação química tende, assintoticamente, para a sua fase final, $u = 0$, isto é, a transformação completa de todo o açúcar. A constante a é, como é fácil deduzir, a quantidade de substância existente no tempo $x = 0$.

6. Abertura e fechamento de circuitos elétricos.

Como exemplo final, estudaremos o acréscimo de uma corrente elétrica (contínua), quando o circuito é restabelecido (ou o seu decréscimo quando é cortado). Seja R a resistência do circuito e E a força eletromotriz (voltagem). A corrente I crescerá gradualmente desde o seu valor original 0 até o valor final E/R . Temos, pois, que considerar I como função do tempo. O crescimento da corrente depende da indução-própria do circuito; o circuito possui uma constante característica L , o coeficiente de self-indução, de tal natureza que uma força eletromotriz, de grandeza LdI/dx , oposta à força eletromotora externa E , se desenvolve, à medida que a corrente cresce. Da lei de Ohm, que estabelece que em cada instante o produto da resistência pela corrente é igual à voltagem efetiva existente, obtemos

$$IR = E - L \frac{dI}{dx}.$$

Escreveremos, então,

$$f(x) = I(x) - \frac{E}{R},$$

deduzindo, imediatamente, que $f'(x) = -\frac{R}{L}f(x)$, e, pelo teorema da pág. 178,

$f(x) = f(0)e^{-Rx/L}$. Recordando que $I(0) = 0$, vemos que $f(0) = -\frac{E}{R}$, vindo a expressão

$$I = f(x) + \frac{E}{R} = \frac{E}{R}(1 - e^{-Rx/L})$$

para a corrente em função do tempo.

A expressão indica que, quando o circuito é fechado, a corrente tende, assintoticamente, para o seu valor final E/R .

EXEMPLOS

1. A função $f(x)$ satisfaz a equação

$$f(x+y) = f(x)f(y).$$

- (a) Se $f(x)$ for derivável, tanto se $f(x) = 0$, como se $f(x) = e^{\alpha x}$.
 (b) Se $f(x)$ for contínua, tanto se $f(x) = 0$, como se $f(x) = e^{\alpha x}$.

2. Se uma função $f(x)$ for derivável e satisfizer a equação

$$f(xy) = f(x) + f(y),$$

teremos $f(x) = \alpha \log x$.

3. Uma quantidade de rádio pesa 1 g no instante $t = 0$. No tempo $t = 10$ anos ela diminuiu para 0,997 g. Quanto tempo será necessário para ficar reduzida a 0,05 g?

4. Resolver as seguintes equações diferenciais:

(a) $y' = \alpha(y - \beta)$.

(c) $y' - \alpha y = \beta e^{\alpha x}$.

(b) $y' - \alpha y = \beta$.

(d) $y' - \alpha y = \beta e^{\gamma x}$.

8. FUNÇÕES HIPERBÓLICAS

1. Definição analítica.

A função exponencial não se apresenta sôzinha, em muitas aplicações, mas sim, em combinações da forma

$$\frac{1}{2}(e^x + e^{-x}) \text{ ou } \frac{1}{2}(e^x - e^{-x}).$$

É conveniente estudar estas e outras combinações semelhantes como funções especiais. Representá-las-emos como segue:

$$\begin{aligned} \text{Sh } x &= \frac{e^x - e^{-x}}{2}, & \text{Ch } x &= \frac{e^x + e^{-x}}{2}, \\ \text{Th } x &= \frac{e^x - e^{-x}}{e^x + e^{-x}}, & \text{Coth } x &= \frac{e^x + e^{-x}}{e^x - e^{-x}}, \end{aligned}$$

às quais chamaremos *seno hiperbólico*, *co-seno hiperbólico*, *tangente hiperbólica* e *co-tangente hiperbólica*, respectivamente. As funções $\text{Sh } x$, $\text{Ch } x$ e $\text{Th } x$

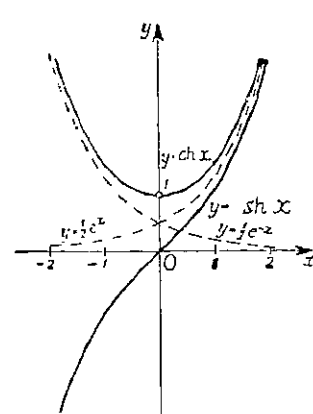


Fig. 17

são definidas para todos os valores de x , ao passo que $\text{Coth } x$ exclui o ponto $x = 0$. Esta notação foi estabelecida para exprimir certa analogia com as funções trigonométricas, isto é, foi esta analogia, que estamos em vias de estudar pormenorizadamente, que justificou a concepção especial destas novas funções. As figuras 17, 18 e 19 mostram os gráficos das funções hiperbólicas. As linhas pontilhadas da figura 17 são os gráficos de $y = \frac{1}{2}e^x$ e $y = \frac{1}{2}e^{-x}$, a partir dos quais podemos construir facilmente as curvas correspondentes a $\text{Sh } x$ e $\text{Ch } x$.

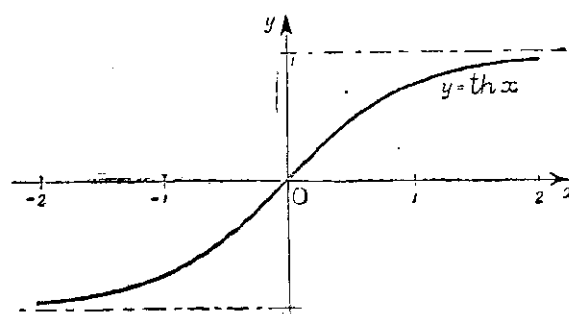


Fig. 18

Vemos, assim, que $\text{Ch } x$ é uma função par, isto é, uma função que não se altera quando substituímos x por $-x$, enquanto que $\text{Sh } x$ é ímpar, visto mudar de sinal quando se troca x por $-x$ (ver pág. 20).

A função

$$\text{Ch } x = \frac{e^x + e^{-x}}{2}$$

é, por definição, positiva para todos os valores de x , assumindo o seu valor mínimo quando $x = 0$, ficando $\text{Ch } 0 = 1$.

Entre $\text{Ch } x$ e $\text{Sh } x$ existe a relação fundamental

$$\text{Ch}^2 x - \text{Sh}^2 x = 1,$$

que decorre imediatamente da definição destas duas funções. Se designarmos a variável independente por t em vez de x e escrevermos

$$x = \text{Ch } t, \quad y = \text{Sh } t,$$

teremos

$$x^2 - y^2 = 1;$$

isto é, o ponto de coordenadas $x = \text{Ch } t$, $y = \text{Sh } t$ se move sobre a hipérbole equilátera $x^2 - y^2 = 1$, quando t percorre toda a escala de valores, desde $-\infty$ até $+\infty$. De acordo com a equação da definição, $x \geq 1$, e vemos mais facilmente que y percorre todos os valores entre $-\infty$ e

$+\infty$ à medida que t o faz. Desta forma, e^t tenderá para o infinito se t o fizer, enquanto que e^{-t} tende para zero. Podemos, portanto, estabelecer, mais exatamente, que quando t percorrer os valores entre $-\infty$ e $+\infty$, as equações $x = \text{Ch } t$ e $y = \text{Sh } t$ darão um ramo, a saber, o da direita, da hipérbole equilátera.

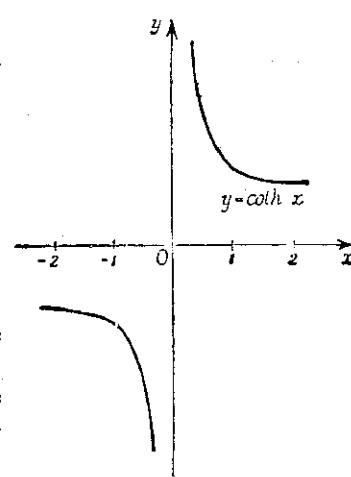


Fig. 19

2. Teoremas da adição e fórmulas para derivação.

Das definições das funções que nos ocupam, deduzimos as fórmulas conhecidas por teoremas da adição:

$$\text{Ch}(a + b) = \text{Ch } a \text{ Ch } b + \text{Sh } a \text{ Sh } b,$$

$$\text{Sh}(a + b) = \text{Sh } a \text{ Ch } b + \text{Ch } a \text{ Sh } b.$$

A demonstração é obtida se escrevermos

$$\text{Ch}(a + b) = \frac{e^a e^b + e^{-a} e^{-b}}{2}, \quad \text{Sh}(a + b) = \frac{e^a e^b - e^{-a} e^{-b}}{2}.$$

e se fizermos, nestas equações,

$$\begin{aligned} e^a &= \text{Ch } a + \text{Sh } a, & e^{-a} &= \text{Ch } a - \text{Sh } a, \\ e^b &= \text{Ch } b + \text{Sh } b, & e^{-b} &= \text{Ch } b - \text{Sh } b. \end{aligned}$$

A analogia entre estas e as fórmulas trigonométricas correspondentes é evidente. A única diferença nos teoremas da adição reside no sinal da primeira fórmula.

As fórmulas para a derivação apresentam analogias correspondentes. Recordando que $d(e^x)/dx = e^x$, podemos escrever ⁽¹⁾

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} \text{Ch } x &= \text{Sh } x, & \frac{d}{dx} \text{Sh } x &= \text{Ch } x, \\ \frac{d}{dx} \text{Th } x &= \frac{1}{\text{Ch}^2 x}, & \frac{d}{dx} \text{Coth } x &= -\frac{1}{\text{Sh}^2 x}. \end{aligned}$$

3. Funções hiperbólicas inversas.

As funções hiperbólicas $x = \text{Ch } t$, $y = \text{Sh } t$, correspondem funções inversas que designaremos por ⁽²⁾

$$t = \text{Arc Ch } x, \quad t = \text{Arc Sh } y.$$

Visto a função $\text{Sh } t$ ser monótona crescente, em todo o intervalo $-\infty < t < +\infty$, a sua inversa será determinada para todos os valores de y . Por outro lado, basta deitarmos um olhar ao gráfico (fig. 17, pág. 184) para sabermos que $t = \text{Arc Ch } x$ não é definida univocamente, apresentando ambigüidades de sinal, pois, a cada valor de x correspondem, não somente o número t , mas também, $-t$. Assim, a função inversa $\text{Arc Ch } x$ é definida somente para $x \geq 1$, visto a sua função primitiva ser $\text{Ch } t \geq 1$ para qualquer valor de t .

Podemos representar estas funções inversas, muito comodamente, por meio dos logaritmos, considerando $e^t = u$, nas definições

$$x = \frac{e^t + e^{-t}}{2}, \quad y = \frac{e^t - e^{-t}}{2}$$

como incógnitas, e resolvendo estas equações (quadráticas) em relação a u . Teremos, então,

$$u = x \pm \sqrt{x^2 - 1}, \quad u = y + \sqrt{y^2 + 1};$$

(1) Muitas vezes é conveniente introduzir as funções $\text{Sech } x = 1/\text{Ch } x$, $\text{Cosech } x = 1/\text{Sh } x$.

(2) Emprega-se, também, a notação $\text{Ch}^{-1}x$, etc. (Ver nota da pág. 149.)

como $u^t = e$ pode assumir unicamente valores positivos, a raiz quadrada, na segunda equação deve ser tomada com o sinal positivo, ao passo que, na primeira, é possível outro sinal. Sob forma logarítmica, teremos,

$$t = \log (x \pm \sqrt{x^2 - 1}) = \text{Arc Ch } x,$$

$$t = \log (y + \sqrt{y^2 + 1}) = \text{Arc Sh } y.$$

No caso de $\text{Arc Ch } x$ a variável x é restringida ao intervalo $x \geq 1$, enquanto $\text{Arc Sh } y$ é definida para todos os valores de y .

A fórmula apresenta dois valores, $\log (x + \sqrt{x^2 - 1})$ e $\log (x - \sqrt{x^2 - 1})$, para $\text{Arc Ch } x$, correspondentes aos dois ramos da curva. Desde que

$$(x + \sqrt{x^2 - 1})(x - \sqrt{x^2 - 1}) = 1$$

a soma destes dois valores de $\text{Arc Ch } x$ é zero, o que concorda com a observação feita acima.

As inversas das tangente e co-tangente hiperbólicas podem ser deduzidas de modo análogo, podendo igualmente ser expressas logaritmicamente. Representaremos estas funções por $\text{Arc Th } x$ e $\text{Arc Coth } x$. Indicando a variável independente por x , obtemos, imediatamente:

$$\text{Arc Th } x = \frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x} \text{ no intervalo } -1 < x < 1,$$

$$\text{Arc Coth } x = \frac{1}{2} \log \frac{x+1}{x-1} \text{ no intervalo } x < -1, x > 1.$$

A derivação destas funções inversas pode ser feita pelo próprio leitor, que, neste caso, poderá usar tanto a regra para a derivação das funções inversas, como a regra da cadeia, juntamente com as expressões acima, representadas logaritmicamente. Se x for a variável independente, será obtido o seguinte resultado:

$$\frac{d}{dx} \text{Arc Ch } x = \pm \frac{1}{\sqrt{x^2 - 1}}, \quad \frac{d}{dx} \text{Arc Sh } x = \frac{1}{\sqrt{x^2 + 1}},$$

$$\frac{d}{dx} \text{Arc Th } x = \frac{1}{1-x^2}, \quad \frac{d}{dx} \text{Arc Coth } x = \frac{1}{1-x^2}.$$

As duas últimas fórmulas não se contradizem, visto a primeira somente ser verdadeira para $-1 < x < 1$ e a segunda somente verificar-se para $x < -1$ e $1 < x$. Os dois valores de $\frac{d}{dx} \text{Arc Ch } x$, representados:

pelos dois sinais (\pm) na primeira fórmula, correspondem aos dois ramos da curva $y = \text{Arc Ch } x = \log (x \pm \sqrt{x^2 - 1})$.

4. Outras analogias.

Na representação que acabamos de estudar, da hipérbole equilátera, pela quantidade t , não buscamos evidenciar qualquer significado geométrico do próprio "parâmetro" t . Voltaremos, agora, a este assunto, para obtermos conhecimento mais profundo das analogias entre as funções trigonométricas e as hiperbólicas. Se representássemos o círculo de equação $x^2 + y^2 = 1$ pelo parâmetro t , sob a forma $x = \cos t$, $y = \sin t$, podemos interpretar a quantidade t como um ângulo ou como um comprimento de arco medido sobre a circunferência. Podemos, ainda, considerar t como o dobro da área do setor circular correspondente àquele ângulo, sendo a área positiva ou negativa, conforme o ângulo seja positivo ou negativo.

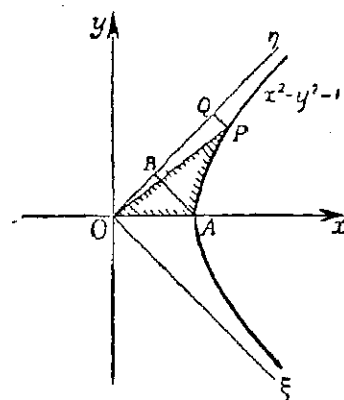


Fig. 20 — Representação da hipérbole pelos parâmetros

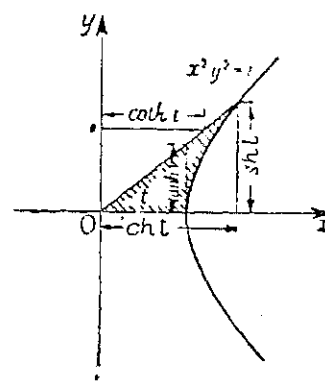


Fig. 21 — Funções hiperbólicas

Faremos, agora, um enunciado semelhante para as funções hiperbólicas, estabelecendo que t é o dobro do setor hiperbólico ⁽¹⁾ tracejado na fig. 20. A demonstração é obtida sem dificuldade, se tomarmos para eixos da hipérbole as suas assíntotas, efetuando a transformação das coordenadas

$$x - y = \sqrt{2} \xi, \quad x + y = \sqrt{2} \eta,$$

ou

$$x = \frac{1}{\sqrt{2}} (\xi + \eta), \quad y = \frac{1}{\sqrt{2}} (\eta - \xi);$$

Com estas novas coordenadas a equação da hipérbole será $\xi\eta = \frac{1}{2}$. Vemos, assim, desde logo, que a área em questão é igual à área $ABPQ$ da figura, pois os dois tri-

⁽¹⁾ Do mesmo modo que a notação $\arccos x$ lembra que t é um arco do círculo de referência a expressão $t = \text{Arc Ch } x$ significa que t é uma certa área da hipérbole equilátera.

ângulos retângulos OPQ e OAB têm a mesma área, de acôrdo com a equação da hipérbole. Os dois pontos A e P terão, como é claro, as coordenadas

$$\xi = \frac{1}{\sqrt{2}}, \eta = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \text{e} \quad \xi = \frac{x-y}{\sqrt{2}}, \eta = \frac{x+y}{\sqrt{2}}$$

respectivamente, e para o dôbro da área da nossa figura, obteremos

$$2 \int_{1/\sqrt{2}}^{(x+y)/\sqrt{2}} (1/2\eta) d\eta = \log(x+y) = \log [x + \sqrt{x^2 - 1}].$$

Efetuada-se a comparação desta com a fórmula da função inversa $t = \text{Arc Ch } x$, deduzida na pág. 187, vemos que o enunciado sobre a quantidade t é verdadeiro.

Em conclusão, devemos frisar que, como está indicado na fig. 21, as funções hiperbólicas podem ser representadas por diagramas em relação à hipérbole, de modo análogo à representação das funções trigonométricas com referência ao círculo ⁽¹⁾.

EXEMPLOS

1. Demonstrar a fórmula

$$\text{Sh } a + \text{Sh } b = 2 \text{Sh } \left(\frac{a+b}{2} \right) \text{Ch } \left(\frac{a-b}{2} \right).$$

Deduzir fórmulas semelhantes para $\text{Sh } a - \text{Sh } b$, $\text{Ch } a + \text{Ch } b$, $\text{Ch } a - \text{Ch } b$.

2. Representar $\text{Th } (a \pm b)$ em função de $\text{Th } a$ e $\text{Th } b$.

Representar $\text{Coth } (a \pm b)$ em função de $\text{Coth } a$ e $\text{Coth } b$.

Representar $\text{Sh } \frac{1}{2}a$ e $\text{Ch } \frac{1}{2}a$ em função de $\text{Ch } a$.

3. Derivar

(a) $\text{Ch } x + \text{Sh } x$; (b) $e^{\text{Th } x + \text{Coth } x}$; (c) $\log \text{Sh } (x + \text{Ch}^2 x)$;

(d) $\text{Arc Ch } x + \text{Arc Sh } x$; (e) $\text{Arc Sh } (x \text{ Ch } x)$; (f) $\text{Arc Th } \frac{2x}{1+x^2}$

4. Calcular a área limitada pela catenária $y = \text{Ch } x$, pelas ordenadas $x = a$ e $x = b$, e pelo eixo dos x .

9. ORDEM DE GRANDEZA DAS FUNÇÕES

As diversas funções que encontramos neste capítulo mostram diferenças muito importantes com relação ao seu comportamento em face de valores grandes do argumento ou, como dizemos também, na or-

⁽¹⁾ Os valores numéricos das funções hiperbólicas, que são empregados em inúmeros cálculos, encontram-se em muitas tábuas. Mencionaremos as seguintes: J. B. Dale, *Five-figure Tables of Mathematical Functions* (Arnold, 1918); K. Hayashi, *Fünfstellige Tafeln der Kreis- u. Hyperbelfunktionen* (Berlin, 1930); E. Jahnke and F. Emde, *Funktionentafeln mit Formeln und Kurven* (German and English, Leipzig, 1933).

dem de grandeza do seu crescimento. Devido à grande importância deste assunto discuti-lo-emos aqui, de maneira abreviada, muito embora ele não esteja diretamente ligado às idéias de integral ou de derivada.

1. Conceito de ordem de grandeza. Casos mais simples.

Se a variável x crescer além de qualquer valor, quando $\alpha > 0$, as funções x^α , $\log x$, e^x , $e^{\alpha x}$ crescerão, também, excedendo qualquer limite. Observando, porém, a maneira pela qual se processa o crescimento, podemos, desde logo, apontar uma diferença essencial entre as funções. Por exemplo, a função x^3 tornar-se-á infinita de ordem superior a x^2 . Com isto queremos dizer que, à medida que x cresce, o próprio quociente x^3/x^2 cresce além de qualquer valor. Do mesmo modo, diremos que a função x^α tornar-se-á infinita de ordem superior a de x^β se $\alpha < \beta < 0$ e, assim, sucessivamente.

De maneira geral, se os valores absolutos das duas funções $f(x)$ e $g(x)$ crescerem com x além de qualquer limite, uma delas, digamos $f(x)$ tornar-se-á infinita de ordem superior à outra, $g(x)$, desde que o quociente $\left| \frac{f(x)}{g(x)} \right|$ cresça, com x , além de qualquer limite. Quando o quociente $\left| \frac{f(x)}{g(x)} \right|$ tender para zero, à medida que x crescer, $f(x)$ será infinita de ordem inferior a $g(x)$ e, finalmente, as duas funções tornar-se-ão infinitas da mesma ordem de grandeza, se o quociente $\left| \frac{f(x)}{g(x)} \right|$, à medida que x fôr crescendo, tiver um limite diferente de zero ou, ao menos, permanecer entre dois limites fixos, positivos. Por exemplo, a função $ax^3 + bx^2 + c = f(x)$, onde $a \neq 0$, será da mesma ordem de grandeza da função $x^3 = g(x)$, visto o quociente $\left| \frac{f(x)}{g(x)} \right| = \left| \frac{ax^3 + bx^2 + c}{x^3} \right|$ ter o limite $|a|$. Por outro lado, a função $x^3 + x + 1$ atingirá um valor infinito de grandeza superior ao da função $x^2 + x + 1$.

A soma de duas funções $f(x)$ e $\phi(x)$, sendo $f(x)$ de ordem de grandeza superior a $\phi(x)$, é da mesma ordem de grandeza que $f(x)$, visto $\left| \frac{f(x) + \phi(x)}{f(x)} \right| = \left| 1 + \frac{\phi(x)}{f(x)} \right|$ e, por hipótese, esta expressão tender para 1 à medida que x cresce.

Poderíamos ser tentados a medir a ordem de grandeza das funções por uma escala, dando a x a ordem de grandeza 1, e à potência x^α ($\alpha > 0$) a ordem de grandeza α . Um polinômio de grau n teria, então, claramente, a ordem de grandeza n ; uma função racional qualquer, na qual o grau do numerador excedesse de h o grau do denominador, pertenceria à ordem de grandeza h .

2. Ordem de grandeza da função exponencial e do logaritmo.

Acontece, porém, que qualquer tentativa visando fixar a ordem de grandeza de funções arbitrárias pela escala acima mencionada, falharia irremediavelmente. Existem funções que se tornam infinitas de ordem superior à potência x^α de x , não importando quão grande seja o valor escolhido de α ; além disso, há funções que se tornam infinitas de ordem inferior à da potência x^α , por menor que seja o valor positivo atribuído a α . Tais funções não poderiam ser colocadas em parte alguma da nossa escala.

Sem nos aprofundarmos na teoria da ordem das grandezas, demonstraremos o seguinte teorema:

Se a for um número arbitrário qualquer, maior do que 1, o quociente $\frac{a^x}{x}$ tenderá para o infinito, à medida que x crescer.

Para prová-lo construamos a função

$$\phi(x) = \log \frac{a^x}{x} = x \log a - \log x;$$

é claro que basta mostrar que a função cresce além de qualquer limite se x tender para $+\infty$. Para tal, consideremos a derivada

$$\phi'(x) = \log a - \frac{1}{x}$$

e observemos que, para $x \geq c = \frac{2}{\log a}$, ela não será menor do que o número positivo $\frac{1}{2} \log a$. Portanto, segue-se que, para $x \geq c$,

$$\begin{aligned} \phi(x) - \phi(c) &= \int_c^x \phi'(t) dt \geq \int_c^x \frac{1}{2} \log a dt \geq \frac{1}{2} \log a (x - c), \\ \phi(x) &\geq \phi(c) + \frac{1}{2} \log a (x - c), \end{aligned}$$

onde o segundo membro se torna infinito, à medida que x crescer.

Apresentaremos outra demonstração d'êste importante teorema. Se escrevermos $\sqrt[n]{a} = b = 1 + h$, teremos $b > 1$ e $h > 0$. Seja n um inteiro tal que $n \leq x < n+1$; podemos fazer $x > 1$, de modo que $n \geq 1$. Aplicando o lema da pág. 31, virá

$$\sqrt[n]{a^x} = \frac{b^x}{\sqrt[n]{x}} = \frac{(1+h)^x}{\sqrt[n]{x}} > \frac{(1+h)^n}{\sqrt[n]{n+1}} > \frac{1+nh}{\sqrt[n]{n+1}} > \frac{nh}{\sqrt[n]{2n}} = \frac{h}{\sqrt[n]{2}} \sqrt[n]{n};$$

e, conseqüentemente,

$$\frac{a^x}{x} > \frac{h^2}{2} \cdot n$$

tende para o infinito com x .

Da demonstração que acabamos de apresentar decorrem muitas propriedades interessantes. Por exemplo, o quociente a^x/x^α , de duas potências, onde α representa qualquer expoente positivo e a qualquer número $a > 1$, tenderá para o infinito, quando x crescer, isto é:

A função exponencial torna-se infinita de ordem de grandeza superior à de qualquer potência de x .

A fim de verificá-lo, basta, apenas, mostrar que a raiz α da expressão, isto é,

$$\frac{a^{x/\alpha}}{x} = \frac{1}{\alpha} \cdot \frac{a^{x/\alpha}}{x/\alpha} = \frac{1}{\alpha} \cdot \frac{a^y}{y} \quad \left(y = \frac{x}{\alpha} \right),$$

tende para o infinito. Isto, entretanto, decorre do teorema precedente, quando se substitui x por $y = x/\alpha$.

De modo semelhante, podemos demonstrar o seguinte teorema. O quociente $(\log x)/x^\alpha$, para qualquer valor positivo de α , tende para zero, desde que x tenda para o infinito; isto é

O logaritmo torna-se infinitamente pequeno, de ordem de grandeza inferior à de qualquer potência positiva de x , por menor que ela seja.

A demonstração é imediata, fazendo-se $\log x = 1$, com o que transformamos o quociente em y/e^{xy} . Escreveremos, pois, $e^a = a$, resultando que a é um número > 1 e o quociente y/a^y aproxima-se de 0, quando y cresce. Como y aproxima-se do infinito, à medida que x o faz, o teorema está demonstrado (1).

(1) Outra demonstração muito simples pode ser apresentada: para $x > 1$ e $\epsilon > 0$,

$$\log x = \int_1^x \frac{d\xi}{\xi} < \int_1^x \xi^{\epsilon-1} d\xi = \frac{1}{\epsilon} (x^\epsilon - 1);$$

se escolhermos ϵ menor do que α e dividirmos ambos os membros da desigualdade por x^α , verifica-se que à medida que $x \rightarrow \infty$, $(\log x)/x^\alpha \rightarrow 0$.

Com fundamento nestes resultados, podemos construir funções de ordem de grandeza muitíssimo mais elevada do que a da função exponencial, e outras de ordem de grandeza muitíssimo mais baixa do que a do logaritmo. Por exemplo, a função e^{e^x} é de ordem de grandeza superior à da função exponencial, ao passo que $\log \log x$ é inferior à do logaritmo. Podemos, como é claro, repetir o processo quantas vezes quisermos, combinando os símbolos e ou \log .

3. Observações gerais.

As considerações anteriores mostram que é impossível, por meio de um raciocínio sistemático, atribuir números definidos às funções, classificando-as em ordens de grandeza, de modo que, ao compararmos duas delas, pudéssemos conferir ordem de grandeza superior à que apresentasse o número mais elevado. Se, por exemplo, a função x for da ordem de grandeza 1 e a função $x^{1+\epsilon}$ da ordem $1+\epsilon$, a função $x \log x$ deverá ser de uma ordem de grandeza maior do que 1 e menor do que $1+\epsilon$, por menor que seja o ϵ escolhido. Tal número, porém, não existe. Deixando esta discussão de lado, é fácil, entretanto, ver que as funções não precisam ter ordem de grandeza claramente definida. Por exemplo, a função $\frac{x^2(\sin x)^2 + x + 1}{x^2(\cos x)^2 + x}$ não tende para qualquer limite definido quando x cresce. Ao contrário, para $x = n\pi$ (n sendo inteiro) o seu valor será $\frac{1}{n\pi}$, enquanto que para $x = \left(n + \frac{1}{2}\right)\pi$ ele valerá $\left(n + \frac{1}{2}\right)\pi + 1 + \frac{1}{\left(n + \frac{1}{2}\right)\pi}$. Embora numerador e denominador se tornem, ambos, infinitos, o quociente não se encontra entre limites positivos e não se aproxima de zero nem do infinito. O numerador, portanto, não é da mesma ordem que o denominador, nem de ordem inferior ou superior. Esta situação, aparentemente assustadora, significa, unicamente, que as definições apresentadas não o foram de molde a permitir a comparação de um par de funções quaisquer. Isto, entretanto, não constitui um defeito, pois não desejamos comparar as ordens de grandeza de funções tais como o numerador e o denominador da fração acima, visto que o conhecimento do valor de uma delas não nos dá qualquer informação útil em relação à outra.

4. Ordem de grandeza das funções na vizinhança de pontos arbitrários.

Da mesma forma que podemos inquirir o comportamento das funções quando x cresce sem limite, podemos, também, indagar se, e de que modo, as funções que se tornam infinitas no ponto $x = \xi$ podem ser distinguidas em face do seu comportamento no ponto referido.

Estabeleceremos, em seguida, que a função $f(x) = \frac{1}{|x - \xi|}$ se torna infinita de primeira ordem no ponto $x = \xi$, e que $\frac{1}{|x - \xi|^\alpha}$, de modo correspondente, se torna infinita de ordem α , desde que α seja positivo.

Reconhecemos, então, que a função $e^{1/(x-\xi)}$ se torna infinita de ordem superior e que $\log |x - \xi|$ será de ordem inferior a todas aquelas potências; isto é, verificam-se as relações entre limites:

$$\lim_{x \rightarrow \xi} (|x - \xi|^\alpha \cdot e^{1/(x-\xi)}) = \infty \quad \text{e} \quad \lim_{x \rightarrow \xi} (|x - \xi|^\alpha \cdot \log |x - \xi|) = 0.$$

Para verificá-lo, faremos, apenas, $\frac{1}{|x - \xi|} = y$. O enunciado reduz-se, então, ao conhecido teorema da pág. 192, visto

$$|x - \xi|^\alpha \cdot e^{1/(x-\xi)} = e^{y/y^\alpha} \quad \text{e} \quad |x - \xi|^\alpha \cdot \log |x - \xi| = -(\log y)/y^\alpha$$

e y crescer além de qualquer limite à medida que x se aproxima de ξ . O método de redução do comportamento das funções num ponto finito ao comportamento das mesmas em um ponto infinito, pela substituição $\frac{1}{|x - \xi|} = y$, é freqüentemente útil, como veremos mais adiante.

5. Ordem de grandeza das funções que tendem para zero.

Assim como procuramos descrever a aproximação de uma função ao infinito, mais precisamente, por meio do conceito de ordem de grandeza, podemos, igualmente, estabelecer o modo pela qual ela se aproxima de zero. Diremos que, quando $x \rightarrow \infty$, a quantidade $1/x$ se anula na primeira ordem, ao passo que $x^{-\alpha}$ será nula para a ordem α , desde que α seja positivo. Acharemos, novamente, que a função

$1/\log x$ se anula em ordem inferior à de qualquer potência $x^{-\alpha}$, isto é, para cada α positivo, verifica-se a relação

$$\lim_{x \rightarrow 0} (x^{-\alpha} \cdot \log x) = 0.$$

Da mesma forma, diremos que para $x = \xi$, a quantidade $x - \xi$ se anula para a primeira ordem, enquanto $|x - \xi|^\alpha$ se anulará para a ordem α . Com estes resultados, é fácil demonstrar as relações

$$\lim_{x \rightarrow 0} (|x|^\alpha \cdot \log |x|) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow 0} (|x|^{-\alpha} \cdot e^{-1/|x|}) = 0$$

que se exprimem, usualmente, como segue:

A função $\frac{1}{\log |x|}$ se anula quando $x \rightarrow 0$, em ordem inferior à de qualquer potência de x ; a função exponencial $e^{-1/|x|}$ se anula em ordem superior à de qualquer potência de x .

EXEMPLOS

1. Comparar as funções seguintes com potências de x , em relação às suas ordens de grandeza, quando $x \rightarrow \infty$:

(a) $e^{x^2} - 1$.	(f) $x^{1/2} \sin x + \frac{x^2 \cos^2 x}{x^2 + 1}$.
(b) $(\log x)^2$.	(g) $\frac{e^{-1/x}}{1 - e^{-1/x}}$.
(c) $\sin x$.	(h) $x^x - 1$.
(d) $\operatorname{Sh} x$.	(j) $\log(x \log x)$.
(e) $x^{1/2} \sin x \cdot \operatorname{arc} \operatorname{tg} x$.	

2. Comparar as funções do exemplo 1 com $e^{\alpha x}$, e^{x^α} , $(\log x)^x$.

3. Comparar as funções do exemplo 1 com as potências de x , quando $x \rightarrow 0$.

4. A expressão $\lim_{x \rightarrow \infty} e^{x^n} e^{(-e^x)}$, existe?

5. Quais são os limites de $e^{(-e^x)}$ e $e^{(e^{-x})}$, quando $x \rightarrow \infty$?

6. Seja $f(x)$ uma função contínua que se anula, juntamente com sua primeira derivada, para $x = 0$. Demonstrar que $f(x)$ se anula em ordem superior à de x , quando $x \rightarrow 0$.

7. Mostrar que $f(x) = \frac{a_0 x^n + a_1 x^{n-1} + \dots + a_n}{b_0 x^m + b_1 x^{m-1} + \dots + b_m}$, quando $a_0, b_0 \neq 0$, forem da mesma ordem de grandeza que x^{n-m} , à medida que $x \rightarrow \infty$.

8.* Demonstrar que e^x não é função racional.

9.* Demonstrar que e^x não pode satisfazer qualquer equação algébrica que tenha para coeficientes polinômios em x .

APÊNDICE AO CAPÍTULO III

1. ALGUMAS FUNÇÕES ESPECIAIS

Já esclarecemos, em diversas oportunidades, por meio de exemplos, que o conceito geral de função contém muitas possibilidades estranhas à intuição comum. Geralmente não apresentamos esses casos por meio de expressões analíticas simples, e aqui, portanto, desejamos mostrar que é possível representar diversas destas descontinuidades típicas e fenômenos anormais por meio de expressões muito simples, construídas com o auxílio das funções elementares. Começaremos, entretanto, com um exemplo, no qual não existe descontinuidade.

1. A função $y = e^{-1/x^2}$.

Esta função (fig. 22), que é definida, em sua primeira fase, somente para valores de x diferentes de zero, tem, obviamente, zero para limite, desde que $x \rightarrow 0$. Fazendo-se $1/x^2 = \xi$ a função proposta transforma-se em $y = e^{-\xi}$ e $\lim_{\xi \rightarrow \infty} e^{-\xi} = 0$. Logo, a fim de estendermos a função, de sorte que seja contínua para $x = 0$, definiremos o seu valor neste ponto ($x = 0$), pela equação $y(0) = 0$.

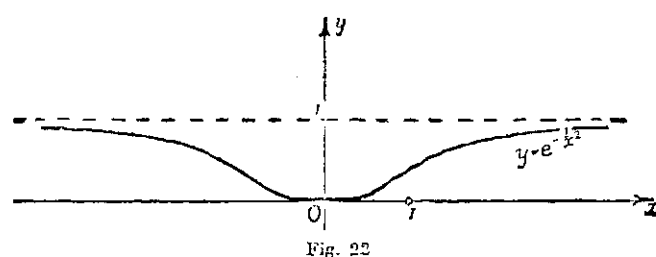


Fig. 22

Pela regra da cadeia, a derivada da função proposta, para $x \neq 0$, será $y' = \frac{2}{x^3} e^{-1/x^2}$. Se x se aproximar de 0, a derivada terá, igualmente, o limite zero, como deduzimos da pág. 194 e seguinte. No próprio ponto $x = 0$, a derivada

$$y'(0) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{y(h) - y(0)}{h} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{e^{-1/h^2}}{h}$$

é, também, nula.

Se formarmos as derivadas de ordem superior para $x \neq 0$, obteremos sempre produtos da função e^{-1/x^2} por polinômios em $1/x$, e a passagem ao limite, $x \rightarrow 0$, conduzirá ao limite 0. Todas as derivadas de ordem superior se anularão, da mesma forma que y' no ponto $x = 0$.

Assim, vemos que a função estudada é contínua em qualquer intervalo e derivável tantas vezes quantas desejarmos, além de se anular, com todas as suas derivadas, no ponto $x = 0$. Veremos mais tarde (Capítulo VI, Apêndice, pág. 336), quão notável é, na realidade, este comportamento.

2. A função $y = e^{-1/x}$.

Podemos verificar, rapidamente, que para valores positivos de x , esta função se comporta de maneira idêntica à anteriormente estudada. Se x tender para 0 através de valores positivos, a função tenderá, igualmente, para 0, assim como todas as suas derivadas. Se o valor da função for definido para $x = 0$, como $y(0) = 0$, todas as derivadas à direita do ponto considerado ($x = 0$), serão nulas. Quando, porém, x se aproxima de 0 através de valores negativos, o procedimento é inteira-

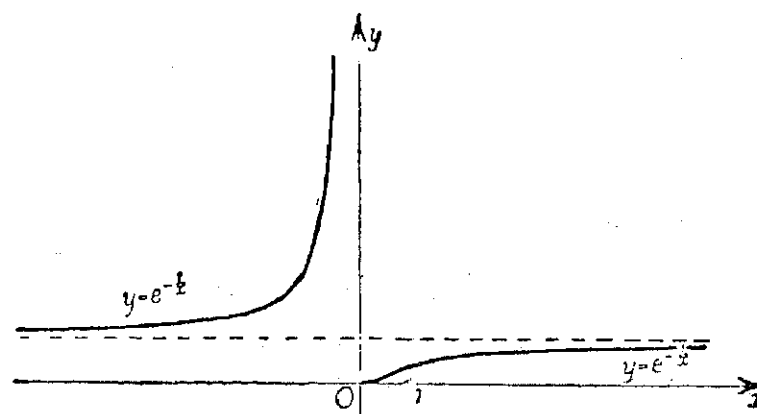


Fig. 23

mente diverso. Então, tanto a função como todas as suas derivadas tornam-se infinitas, não existindo derivadas à esquerda do ponto $x = 0$. Neste ponto, portanto, a função apresenta uma notável espécie de descontinuidade (fig. 23), completamente diferente das descontinuidades infinitas das funções racionais, já anteriormente estudadas (págs. 22, 53).

3. A função $y = \text{Th } \frac{1}{x}$

Já vimos (págs. 33, 52), que funções "com saltos" de descontinuidade podem ser obtidas a partir de funções simples, pela passagem ao limite. A função exponencial definida na pág. 171 e o princípio da composição das funções dão-nos outro método para construí-las com as descontinuidades citadas, partindo de funções elementares, sem outro qualquer processo posterior de limite. Exemplo disto é a função

$$y = \text{Th } \frac{1}{x} = \frac{e^{1/x} - e^{-1/x}}{e^{1/x} + e^{-1/x}}$$

e o seu comportamento no ponto $x = 0$. Esta função, na sua primeira fase, não

é definida em tal ponto. Se nos aproximarmos do ponto $x = 0$ através dos valores positivos de x , obteremos, como é claro, o limite 1. Se, por outro lado, nos aproximarmos do ponto $x = 0$ através dos valores negativos, atingiremos o limite -1 .

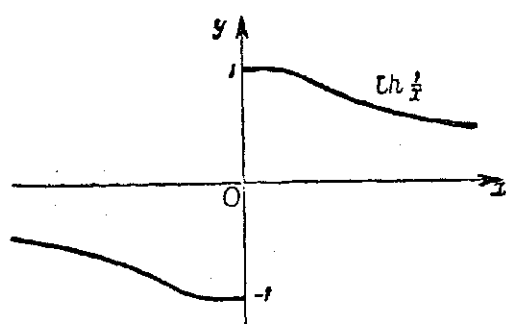


Fig. 24

O ponto $x = 0$ surge, assim, como um ponto de descontinuidade; quando x , no seu crescimento, atinge 0, a função dá um salto igual a 2 (fig. 24). Por sua vez, a derivada

$$y' = -\frac{1}{\text{Ch}^2(1/x)} \frac{1}{x^2}$$

$$= -\frac{1}{x^2 (e^{1/x} + e^{-1/x})^2} \cdot 4$$

se aproxima do limite 0 por ambos os lados, como se deduz do § 9, pág. 194 (1).

4. A função $y = x \text{Th} \frac{1}{x}$.

No caso da função

$$y = x \text{Th} \frac{1}{x} = x \frac{e^{1/x} - e^{-1/x}}{e^{1/x} + e^{-1/x}}$$

a descontinuidade acima é removida pelo fator x . A função tem o limite 0 quando $x \rightarrow 0$ de qualquer lado, de modo que podemos, mais uma vez, apropriadamente,

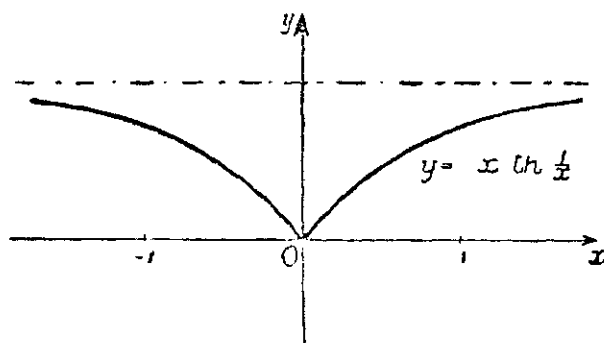


Fig. 25

definir $y(0)$ como sendo igual a 0. A função é, portanto, contínua no ponto $x = 0$, mas sua derivada de primeira ordem

$$y' = \text{Th} \frac{1}{x} - \frac{x}{1 \text{Ch}^2(1/x)}$$

(1) Outro exemplo da ocorrência de descontinuidade com "salto" é proporcionado pela função $y = \arctg \frac{1}{x}$ quando $x \rightarrow 0$.

apresenta a mesma espécie de descontinuidade que o exemplo precedente. O gráfico da função é uma curva com um vértice (fig. 25). No ponto $x = 0$ a função não possui, univocamente, derivada, mas tem uma à direita, com o valor $+1$, e outra à esquerda, com o valor -1 .

5. A função $y = x \operatorname{sen} \frac{1}{x}$, $y(0) = 0$.

Já vimos que esta função não é composta de um número finito de termos monótonos — podemos dizer que não é "parcialmente monótona" — mas, apesar disso, é contínua (pág. 54). Sua derivada de primeira ordem

$$y' = \operatorname{sen} \frac{1}{x} - \frac{1}{x} \cos \frac{1}{x}, \quad (x \neq 0)$$

ao contrário, apresenta uma descontinuidade em $x = 0$. À medida que $x \rightarrow 0$ esta derivada oscila continuamente entre duas curvas-limite, uma positiva, outra negativa, as quais tendem para $+\infty$ e $-\infty$, respectivamente. No ponto $x = 0$ o quociente das diferenças é $\frac{y(h) - y(0)}{h} = \operatorname{sen} \frac{1}{h}$. Quando $h \rightarrow 0$ o quociente oscila um número infinito de vezes, para a frente e para trás, entre $+1$ e -1 , indicando que a função não possui derivadas nem à direita nem à esquerda.

2. OBSERVAÇÕES SOBRE A DERIVABILIDADE DAS FUNÇÕES

A derivada de uma função contínua que tenha derivada em todos os seus pontos não precisa ser, necessariamente, contínua.

Como exemplificação mais simples, tomemos a função

$$y = f(x) = x^2 \operatorname{sen} \frac{1}{x}.$$

Na sua primeira fase, a função proposta não é definitiva para $x = 0$. Estabeleçamos a definição de $f(0)$, atribuindo-lhe neste ponto o valor 0, tornando, assim, a função contínua e definida em todo o intervalo. Para qualquer valor de x , diferente de zero, a derivada é fornecida pela expressão

$$f'(x) = -x^2 \cos \frac{1}{x} \cdot \frac{1}{x^2} + 2x \operatorname{sen} \frac{1}{x} = -\cos \frac{1}{x} + 2x \operatorname{sen} \frac{1}{x}.$$

Quando x se aproxima de 0, $f'(x)$ não possui limite. Se, por outro lado, formos o quociente das diferenças $\frac{f(h) - f(0)}{h} = \left(h^2 \operatorname{sen} \frac{1}{h} \right) / h = h \operatorname{sen} \frac{1}{h}$, veremos em seguida que ele tende para zero, à medida que h o faz. A derivada, portanto, existe para $x = 0$ e vale 0. A fim de compreendermos intuitivamente a razão deste com-

portamento paradoxal, representemos a função grãicamente (fig. 26). Ela oscila para a frente e para trás, entre as curvas $y = x^2$ e $y = -x^2$, as quais toca, alternadamente. Assim sendo, a razão entre a altura da crista das ondas e suas distâncias à origem, torna-se cada vez maior. Contudo, as ondas não se retificam, pois sua inclinação é dada pela derivada $f'(x) = 2x \sin \frac{1}{x} - \cos \frac{1}{x}$. Nos pontos $x = \frac{1}{2n\pi}$, em que $\cos \frac{1}{x} = 1$, ela é igual a -1 , e nos pontos $x = \frac{1}{(2n+1)\pi}$, onde $\cos \frac{1}{x} = -1$, ela vale $+1$.

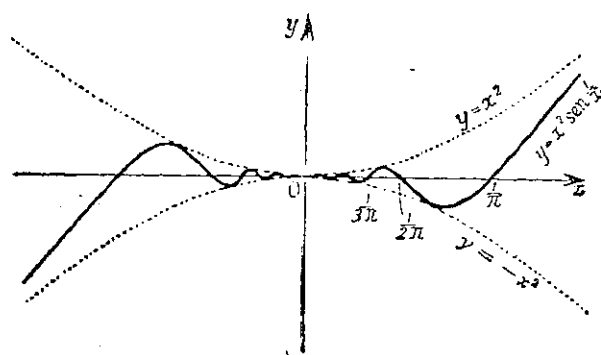


Fig. 26

Em contraste com a possibilidade que acabamos de ilustrar, isto é, que a derivada exista em todos os pontos e, contudo, não seja contínua, vamos estabelecer o seguinte teorema, muito simples, que esclarece uma série de problemas e discussões anteriores: se soubermos que nas vizinhanças do ponto $x = a$ a função $f(x)$ é contínua e tem uma derivada $f'(x)$ em todos os pontos, mas se não pudermos afirmar a existência de $f'(a)$, e, se além disso, verificar-se a equação $\lim_{x \rightarrow a} f'(x) = b$, podemos concluir que a derivada $f'(x)$ existe, também, no ponto a e que $f'(a) = b$. A demonstração decorre, imediatamente, do teorema do valor médio. Temos $\frac{f(a+h) - f(a)}{h} = f'(\xi)$, onde ξ é um valor intermediário entre a e $a+h$. Se h se aproximar de 0, $f'(\xi)$ tenderá para b , ficando provado o que enunciamos.

Outro teorema que acompanha este e que pode ser demonstrado de maneira análoga, é o seguinte: se a função $f(x)$ for contínua no

intervalo $a \leq x \leq b$ e possuir derivada, para $a < x < b$, que cresce além de qualquer limite, quando x se aproxima de a , o quociente das diferenças, à direita, $\frac{f(a+h)-f(a)}{h}$, cresce, também, além de qualquer valor à medida que h tende para 0, não existindo derivada finita, à direita, no ponto $x = a$. Geométricamente, isto significa que a curva tem uma tangente vertical no ponto de coordenadas (finitas) $[a, f(a)]$.

3. ALGUMAS FÓRMULAS ESPECIAIS

1. Demonstração do teorema do binômio.

As regras que estabelecemos para a derivação permitem-nos dar uma demonstração simples do teorema do binômio. Introduzimos aqui esta demonstração, como exemplo do *método dos coeficientes indeterminados*, cuja importância veremos mais tarde. Desejamos desenvolver $(1+x)^n$ em potências de x , para todos os valores inteiros e positivos de n . Vemos, logo, que a função $(1+x)^n$ deve ser um polinômio de grau n , isto é, deve assumir a forma

$$(1+x)^n = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n,$$

consistindo o problema em determinar os coeficientes a_r . Se fizermos $x = 0$, obteremos, em seguida, $a_0 = 1$. Derivando ambos os membros da equação, uma, duas, três vezes, etc., obteremos as equações

$$\begin{aligned} n(1+x)^{n-1} &= a_1 + 2a_2x + \dots + na_nx^{n-1}, \\ n(n-1)(1+x)^{n-2} &= 2a_2 + 3 \cdot 2a_3x + \dots + n(n-1)a_nx^{n-2}, \\ &\dots \end{aligned}$$

Já que tais equações se verificam para todos os valores de x , podemos fazer $x = 0$ em cada uma delas, vindo, então, para os coeficientes a_1, a_2, \dots os valores fornecidos pelas seguintes expressões

$$\begin{aligned} a_1 &= n, \quad a_2 = \frac{n(n-1)}{1 \cdot 2}, \quad a_3 = \frac{n(n-1)(n-2)}{1 \cdot 2 \cdot 3}, \quad \dots \\ a_k &= \frac{n(n-1)(n-2) \dots (n-k+1)}{k!} = \binom{n}{k}. \end{aligned}$$

Finalmente, teremos o teorema binomial sob a forma

$$(1+x)^n = 1 + nx + \binom{n}{2}x^2 + \dots + \binom{n}{k}x^k + \dots + x^n.$$

2. Derivação sucessiva. Regra de Leibnitz.

Em conexão com o que acabamos de expor, deixamos ao cuidado do leitor provar, como exercício, que a derivação sucessiva de um produto pode ser realizada de acôrdo com a seguinte fórmula (*regra de Leibnitz*):

$$\frac{d^n}{dx^n}(fg) = \frac{d^n f}{dx^n} g + \binom{n}{1} \frac{d^{n-1} f}{dx^{n-1}} \frac{dg}{dx} + \binom{n}{2} \frac{d^{n-2} f}{dx^{n-2}} \frac{d^2 g}{dx^2} + \dots + \binom{n}{n-1} \frac{df}{dx} \frac{d^{n-1} g}{dx^{n-1}} + \frac{d^n g}{dx^n}.$$

A derivação sucessiva de uma função composta $y = [f(\phi(x))]$, entretanto, não segue lei tão simples. Das fórmulas de derivação apresentadas no último capítulo (regras do produto e da cadeia), tiramos

$$\frac{dy}{dx} = \frac{df}{d\phi} \frac{d\phi}{dx} = f' \phi',$$

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = f'' \phi'^2 + f' \phi'',$$

$$\frac{d^3 y}{dx^3} = f''' \phi'^3 + 3f'' \phi' \phi'' + f' \phi''',$$

3. Outros exemplos do uso da regra da cadeia. Derivação de $f(x)^{g(x)}$. Generalização do teorema do valor médio.

Para formar a derivada da função x^x escrevemos $x^x = e^{x \log x}$, donde obtemos

$$\frac{dx}{dx} x^x = x^x (\log x + 1)$$

pela regra da cadeia. Da mesma forma, podemos efetuar a derivação da expressão mais geral $f(x)^{f(x)} = e^{f(x) \log f(x)}$ empregando, ainda, a regra da cadeia. Obteremos, então,

$$\frac{d}{dx} [f(x)^{f(x)}] = f(x)^{f(x)} \cdot f'(x) [\log f(x) + 1].$$

Como mais uma aplicação da regra da cadeia, apresentaremos a demonstração do teorema que podemos denominar de teorema geral

do valor médio do cálculo diferencial (pág. 135), estabelecendo-o, agora, sob condições menos restritivas.

Seja $G(x) = u$ uma função contínua e monótona no intervalo fechado $a \leq x \leq b$, que tem derivada, que não é, em parte alguma, igual a zero, no intervalo aberto $a < x < b$. Seja, ainda, $F(x)$ uma função também contínua para $a \leq x \leq b$ e derivável para $a < x < b$. Introduziremos a nova variável independente u em vez de x em $F(x)$, por meio da função inversa $x = \Phi(u)$ de $G(x)$, obtendo, então, a função composta $f(u) = F[\Phi(u)]$. A regra da cadeia proporciona

$$f'(u) = F'(x) \Phi'(u) = \frac{F'(x)}{G'(x)}.$$

O teorema comum do valor médio, aplicado à função $f(u)$ e ao intervalo entre $u_1 = G(a)$ e $u_2 = G(b)$ mostra que para um valor intermediário ω

$$\frac{f(u_2) - f(u_1)}{u_2 - u_1} = f'(\omega) \quad \text{ou} \quad \frac{F(b) - F(a)}{G(b) - G(a)} = \frac{F'(\xi)}{G'(\xi)},$$

onde $\xi = \Phi(\omega)$ representa o valor intermediário entre a e b .

EXEMPLOS

1. Achar a derivada de segunda ordem de $f[g[h(x)]]$.

2. Derivar as funções seguintes:

(a) $x \operatorname{sen} x$.

(b) $(\cos x) \operatorname{tg} x$.

(c) $\log_{v(x)} u(x)$ (isto é, o logaritmo de $u(x)$ na base $v(x)$); $v(x) > 0$.

3. Demonstrar a regra de Leibnitz.

4. Formar as derivadas de ordem n de:

(a) $x^2 e^{ax}$.

(d) $\cos mx \operatorname{sen} kx$.

(b) $(\log x)^2$.

(e) $e^x \cos 2x$.

(c) $\operatorname{sen} x \operatorname{sen} 2x$.

(f) $(1+x)^6 e^x$.

5.* Formar a derivada de ordem n de $\operatorname{arc} \operatorname{sen} x$, no ponto $x = 0$ e a de $(\operatorname{arc} \operatorname{sen} x)^2$ no mesmo ponto.

6. Demonstrar que $\sum_{k=2}^n k(k-1) \binom{n}{k} = n(n-1)2^{n-2}$.

CAPÍTULO IV

DESENVOLVIMENTO COMPLEMENTAR DO CÁLCULO INTEGRAL

As regras para derivação estabelecidas no capítulo precedente habilitam-nos a operar extensamente sobre o problema da *derivação* das funções. Quase sempre, porém, o problema inverso, isto é, a *integração*, excede-o em importância. Estudaremos, portanto, a arte de integrar funções dadas.

Os resultados obtidos por meio das fórmulas de derivação podem ser resumidos no seguinte enunciado:

Toda função derivada de funções elementares, constituindo uma "expressão fechada" ⁽¹⁾ pode ser derivada, sendo a sua derivada, também, uma expressão fechada, igualmente formada de funções elementares.

Não encontramos, porém, enunciado que correspondesse exatamente a esse, aplicável à integração das funções elementares. Sabemos que toda função elementar, e na realidade, toda função contínua, *pode ser integrada e já integramos* numerosas funções deste tipo, seja diretamente, seja pela inversão das fórmulas da derivação, verificando que as integrais obtidas são constituídas de expressões que contêm unicamente as funções elementares já mencionadas. Contudo, ainda estamos longe de poder formular a solução geral do seguinte problema: dada uma função $f(x)$ decorrente de funções elementares, representada por uma expressão fechada qualquer, determinar a sua integral indefinida, $F(x) = \int f(x)dx$ que seja, também, por sua vez, uma expressão fechada, decorrente de funções elementares.

(1) Entendemos por "expressão fechada" uma função que pode ser formada, a partir das funções elementares, pela aplicação repetida das operações racionais e dos processos de composição e inversão. Devemos, entretanto, salientar que a distinção entre as funções elementares e as demais é, em si mesma, inteiramente arbitrária.

Na realidade este problema é, em geral, insolúvel. De modo algum é certo que todas as funções elementares possuam integrais que sejam, elas próprias, funções elementares. A despeito disso, porém, é necessário que estejamos aptos para executar tais integrações quando *forem possíveis*, adquirindo certo grau de habilidade técnica no manejo das mesmas.

A primeira parte deste capítulo é dedicada ao desenvolvimento de artifícios úteis ao fim visado. E desde já advertimos o principiante contra o desejo que possa ter de decorar, simplesmente, as inúmeras fórmulas obtidas pelo emprêgo desses recursos técnicos. O leitor deve, ao contrário, dirigir seus esforços no sentido de obter compreensão clara dos *métodos* de integração e aprender como aplicá-los. Além disso, deve lembrar-se de que, mesmo no caso da integração ser impossível por tais artifícios, a integral deve existir (pelo menos para todas as funções contínuas) e pode, efetivamente, ser determinada com o grau de precisão desejada, por meio de métodos numéricos que serão desenvolvidos mais tarde (capítulo VII, pág. 342).

Na última parte do presente capítulo esforçar-nos-emos em aprofundar e estender as concepções de integração e integral, inteiramente à parte da técnica da integração.

1. INTEGRAIS ELEMENTARES

Inicialmente, repetiremos que a cada uma das fórmulas de derivação, anteriormente estabelecidas, corresponde uma fórmula equivalente de integração. Como estas integrais elementares são empregadas a cada momento como material indispensável na arte da integração, reunimo-las sob a forma de tábua (pág. 206). A coluna da direita contém certo número de funções elementares, ao passo que a coluna da esquerda indica as derivadas correspondentes. Se a tábua for lida da esquerda para a direita, encontraremos, na última coluna, a integral indefinida da função que está na primeira coluna.

Lembraremos, também, ao leitor, os teoremas fundamentais do cálculo diferencial e integral, demonstrados no capítulo II, § 4 (pág. 117) e, em particular, o fato de que a integral definida é obtida da integral indefinida $F(x)$ pela fórmula

$$\int_a^b f(x)dx = F(x) \Big|_a^b = F(b) - F(a).$$

$F'(x) = f(x)$	$F(x) = \int f(x) dx$
1. x^a ($a \neq -1$).	$\frac{x^{a+1}}{a+1}$
2. $\frac{1}{x}$.	$\log x $.
3. e^x .	e^x .
4. a^x ($a \neq 1$).	$\frac{a^x}{\log a}$.
5. $\text{sen } x$.	$-\cos x$.
6. $\cos x$.	$\text{sen } x$.
7. $\frac{1}{\text{sen}^2 x}$ ($\equiv \text{cosec}^2 x$).	$-\cotg x$.
8. $\frac{1}{\cos^2 x}$ ($\equiv \sec^2 x$).	$\text{tg } x$.
9. $\text{Sh } x$.	$\text{Ch } x$.
10. $\text{Ch } x$.	$\text{Sh } x$.
11. $\frac{1}{\text{Sh}^2 x}$ ($\equiv \text{Cosech}^2 x$).	$-\text{Coth } x$.
12. $\frac{1}{\text{Ch}^2 x}$ ($\equiv \text{Sech}^2 x$).	$\text{Th } x$.
13. $\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$ ($ x < 1$).	$\begin{cases} \text{arc sen } x. \\ -\text{arc cos } x. \end{cases}$
14. $\frac{1}{1+x^2}$.	$\begin{cases} \text{arc tg } x. \\ -\text{arc cotg } x. \end{cases}$
15. $\frac{1}{\sqrt{1+x^2}}$.	$\text{Arc Sh} \equiv \log(x + \sqrt{1+x^2})$.
16. $\frac{1}{\sqrt{x^2-1}}$ ($ x > 1$).	$\text{Arc Ch } x \equiv \log(x \pm \sqrt{x^2-1})$.
17. $\frac{1}{1-x^2} \begin{cases} x < 1. \\ x > 1 \end{cases}$	$\begin{aligned} \text{Arc Th } x &\equiv \frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x}. \\ \text{Arc Coth } x &\equiv \frac{1}{2} \log \frac{x+1}{x-1}. \end{aligned}$

Finalmente, o leitor deverá saber perfeitamente as regras elementares da integração reunidas no capítulo II, § 1 (págs. 81-82).

Nas seções seguintes procuraremos reduzir o cálculo das integrais das funções que nos ocuparem ao das integrais elementares apresentadas na tábua ao lado. Pondo de lado certos artifícios, que não podem, certamente, ocorrer ao principiante, mas unicamente àqueles que possuem grande experiência, a redução a que nos referimos se baseia essencialmente em dois métodos usuais. Cada um dos referidos métodos permite transformar as integrais de muitas maneiras, sendo o objetivo de tais transformações reduzir a integral considerada, de uma vez, ou mediante uma sequência de vezes, a uma ou mais fórmulas elementares de integração, constantes da tábua que apresentamos.

2. MÉTODO DE SUBSTITUIÇÃO

O primeiro dos métodos empregados para resolver os problemas de integração, consiste na introdução de uma nova variável (isto é, método de *substituição* ou *transformação*). A fórmula integral correspondente é, precisamente, a regra da cadeia do cálculo diferencial expressa sob forma integral.

1. Fórmula da substituição.

Suporemos que uma nova variável u é introduzida na função $F(x)$ por meio da equação $x = \phi(u)$, de modo que $F(x)$ se transforme em uma função de u :

$$F(x) = F[\phi(u)] = G(u).$$

A regra da cadeia do cálculo diferencial nos dá

$$\frac{dG}{du} = \frac{dF}{dx} \phi'(u).$$

Se escrevermos

$$F'(x) = f(x) \text{ e } G'(u) = g(u),$$

ou as expressões equivalentes

$$F(x) = \int f(x) dx \text{ e } G(u) = \int g(u) du,$$

a regra da cadeia assume a forma

$$g(u) = f(x)\phi'(u).$$

Por outro lado, sendo $G(u) = F(x)$, por definição, isto é

$$\int g(u)du = \int f(x)dx,$$

obteremos a fórmula integral, equivalente à regra da cadeia,

$$\int f[\phi(u)] \phi'(u) du = \int f(x) dx, \quad [x = \phi(u)].$$

Tal é a fórmula básica para a substituição, em uma integral, da variável por uma outra. Ela indica que, se desejarmos a integral indefinida de uma função de u , a qual é dada sob a forma especial $f[\phi(u)] \phi'(u)$, podemos calcular a integral indefinida da função $f(x)$, como função de x e, depois de realizada a integração, retomar a variável u , fazendo $x = \phi(u)$.

Se, por exemplo, aplicarmos a fórmula ao integrando $\frac{\phi'(u)}{\phi(u)}$, teremos

$$\int \frac{\phi'(u)}{\phi(u)} du = \int \frac{dx}{x} = \log |x| = \log |\phi(u)|$$

ou, substituindo u por x ,

$$\int \frac{\phi'(x)}{\phi(x)} dx = \log |\phi(x)|.$$

Se, nesta fórmula importante, substituirmos funções particulares, tais como $\phi(x) = \log x$ ou $\phi(x) = \sin x$ ou, ainda, $\phi(x) = \cos x$, obteremos ⁽¹⁾

$$\int \frac{dx}{x \log x} = \log |\log x|,$$

$$\int \cotg x dx = \log |\sin x|, \quad \int \tg x dx = -\log |\cos x|.$$

Outro exemplo é

$$\int \phi(u)\phi'(u) du = \int x dx = \frac{1}{2} x^2 = \frac{1}{2} [\phi(u)]^2,$$

onde $f(x) = x$. Quando $\phi(u) = \log u$, teremos

$$\int \frac{\log u}{u} du = \frac{1}{2} (\log u)^2.$$

⁽¹⁾ Tanto esta como as fórmulas subsequentes, são verificadas derivando-se o resultado, que deve dar, outra vez, o integrando. De mais a mais, estas fórmulas são consideradas verdadeiras somente quando as expressões que nelas figuram têm um significado preciso, como é natural.

Consideremos, por fim, o exemplo

$$\int \operatorname{sen}^n u \cos u \, du.$$

Aqui, $x = \operatorname{sen} u = \phi(u)$ e, portanto,

$$\int \operatorname{sen}^n u \cos u \, du = \int x^n dx = \frac{x^{n+1}}{n+1} = \frac{\operatorname{sen}^{n+1} u}{n+1}.$$

Em muitos casos, entretanto, empregaremos a fórmula acima em sentido inverso, partindo do segundo membro, isto é, da integral $\int f(x) dx$. Devemos, então, calcular ou simplificar a integral indefinida $F(x) = \int f(x) dx$, introduzindo-lhe a nova variável de integração u por meio da fórmula de transformação $x = \phi(u)$ e operar sobre a integral indefinida

$$G(u) = \int f[\phi(u)] \phi'(u) du,$$

substituindo, finalmente, a variável u por x . A fim de realizar esta última operação devemos estar certos de que há um valor definido de u que corresponde ao valor de x , isto é, que a função $x = \phi(u)$ tem inversa. Consequentemente, estabeleceremos a seguinte hipótese, pela qual consideramos x como variável primitiva. No intervalo considerado, $u = \psi(x)$ é uma função monótona e derivável, cuja derivada $\psi'(x)$ não se anula em parte alguma do intervalo. A função inversa — que, sob estas condições, é definida e monótona — será representada por $x = \phi(u)$, sendo sua derivada fornecida por $\phi'(u) = 1/\psi'(x)$. Como fórmula básica, para a substituição da nova variável u na integral, teremos

$$\int f(x) dx = \int f[\phi(u)] \phi'(u) du \quad (u = \psi(x)).$$

A integral indefinida $\int f(x) dx$ pode ser obtida calculando-se a integral indefinida $\int f[\phi(u)] \phi'(u) du$, introduzindo-se x em lugar de u , como variável independente, por meio da equação $u = \psi(x)$.

Vemos, pois, que não é suficiente exprimir-se simplesmente a variável antiga x em função da nova u e efetuar a integração em relação a esta nova variável. É necessário, antes de proceder à integra-

ção, efetuar a multiplicação pela derivada da variável original x , em relação à nova variável u .

A fórmula correspondente para a integração definida entre dois limites é

$$\int_a^b f(x) dx = \int_{\psi(a)}^{\psi(b)} f[\phi(u)] \phi'(u) du.$$

Os limites de integração da nova integral são obtidos submetendo-se os limites primitivos à transformação $x = \phi(u)$ e $u = \psi(x)$.

Na maioria das aplicações, o integrando $f(x)$ aparecerá, inicialmente, como função de função, digamos, $f(x) = h(u)$, onde $u = \psi(x)$. Nestas condições, é preferível escrever a fórmula integral sob forma ligeiramente modificada, identificando a expressão $f[\phi(u)]$ com $h(u)$. Se fizermos a substituição $u = \psi(x)$, $x = \phi(u)$ para u , a fórmula de transformação será, simplesmente,

$$\int h[\psi(x)] dx = \int h(u) \frac{dx}{du} du.$$

Como primeiro exemplo, vamos integrar a função $f(x) = \sin 2x$, fazendo $u = \psi(x) = 2x$ e $h(u) = \sin u$. Temos

$$\frac{du}{dx} = \psi'(x) = 2.$$

Se, agora, introduzirmos $u = 2x$ na integral, como nova variável, ela não se transformará em $\int \sin u du$, mas, sim, em

$$\frac{1}{2} \int \sin u du = -\frac{1}{2} \cos u = -\frac{1}{2} \cos 2x;$$

o que pode ser verificado imediatamente pela derivação do segundo membro.

Se efetuarmos a integração em relação a x , entre os limites 0 e $\pi/4$, os limites correspondentes para u serão 0 e $\pi/2$, vindo, então,

$$\int_0^{\pi/4} \sin 2x dx = \frac{1}{2} \int_0^{\pi/2} \sin u du = -\frac{1}{2} \cos u \Big|_0^{\pi/2} = \frac{1}{2}.$$

Outro exemplo é a simples integral $\int_1^4 \frac{dx}{\sqrt{x}}$. Faremos, neste caso, $u = \psi(x) = \sqrt{x}$, donde $x = \varphi(u) = u^2$. Visto que $\varphi'(u) = 2u$, teremos

$$\int_1^4 \frac{dx}{\sqrt{x}} = 2 \int_1^2 \frac{u du}{u} = 2 \int_1^2 du = 2.$$

2. Outra demonstração da fórmula de substituição.

A fórmula de integração que estabelecemos pode ser justificada de outra maneira mais direta, levando-se em conta a fórmula da *integração definida*, baseando-se a demonstração no significado da integral definida como o limite de uma soma. Para calcularmos a integral

$$\int_a^b h[\psi(x)]dx$$

(quando $a < b$), começaremos com uma subdivisão arbitrária do intervalo $a \leq x \leq b$ e tornaremos esta subdivisão cada vez menor. Fixaremos esta subdivisão da maneira seguinte. Se a função $u = \psi(x)$ for monótona crescente, haverá (1, 1) correspondência entre o intervalo $a \leq x \leq b$ no eixo dos x , e um intervalo $\alpha \leq u \leq \beta$ dos valores de $u = \psi(x)$, onde $\alpha = \psi(a)$ e $\beta = \psi(b)$. Dividiremos este intervalo dos u em n partes de comprimento Δu ⁽¹⁾; haverá uma subdivisão correspondente do intervalo dos x , em subintervalos que, em geral, não têm o mesmo comprimento. Designaremos os pontos de divisão do intervalo dos x por $x_0 = a, x_1, x_2, \dots, x_n = b$, e os comprimentos dos subintervalos correspondentes por

$$\Delta x_1, \Delta x_2, \dots, \Delta x_n.$$

A integral que procuramos será, pois, o limite ⁽²⁾ da soma

$$\sum_{\nu=1}^n h[\psi(\xi_\nu)]\Delta x_\nu,$$

em que ξ_ν assume um valor arbitrariamente escolhido no subintervalo de ordem ν da subdivisão dos x . Podemos escrever esta soma sob a forma $\sum_{\nu=1}^n h(u_\nu) \frac{\Delta x_\nu}{\Delta u} \Delta u$ onde $u_\nu = \psi(\xi_\nu)$. Pelo teorema do valor médio

do cálculo diferencial $\frac{\Delta x_\nu}{\Delta u} = \phi'(\eta_\nu)$, sendo η_ν um valor intermediário da variável u , convenientemente escolhido, no subintervalo de ordem ν da subdivisão u , e $x = \phi(u)$ a função inversa de $u = \psi(x)$. Se, agora,

⁽¹⁾ Não é essencial, para a demonstração, a hipótese de que todos estes subintervalos sejam iguais.

⁽²⁾ Tal limite existe, efetivamente (para $\Delta u \rightarrow 0$), e representa a integral porque, em face da continuidade uniforme de $x = \phi(x)$, o maior dos comprimentos Δx tende para 0 com Δu .

escolhermos o valor de ξ_i , de tal maneira que ξ_i e η_i coincidam, isto é, que $\xi_i = \phi(\eta_i)$, $\eta_i = \psi(\xi_i)$, a soma estudada adquire a forma

$$\sum_{i=1}^n h(\eta_i) \phi'(\eta_i) \Delta u.$$

Efetuada a passagem ao limite, obteremos a expressão

$$\int_a^b h(u) \frac{dx}{du} du,$$

como valor-limite, isto é, como valor da integral procurada, em concordância com a fórmula que já havíamos deduzido (pág. 210).

Demonstramos, assim, o seguinte teorema:

Se $h(u)$ for uma função contínua de u no intervalo $\alpha \leq u \leq \beta$, e se a função $u = \psi(x)$ for contínua e monótona, tendo, além disso, uma derivada $\frac{du}{dx}$, contínua e que não se anula no intervalo $a \leq x \leq b$, e se $\psi(a) = \alpha$, $\psi(b) = \beta$, então,

$$\int_a^b h[\psi(x)] dx = \int_a^b h(u) dx = \int_a^b h(u) \frac{dx}{du} du.$$

Esta fórmula mostra a vantagem da notação de Leibnitz. A fim de efetuarmos a substituição $u = \psi(x)$, sòmente precisamos escrever $\frac{dx}{du} du$ em lugar de dx , mudando o limite dos valores originais de x para os correspondentes de u .

3. Exemplos. Fórmulas de integração.

Com o auxílio da regra da substituição podemos, em muitos casos, calcular uma dada integral $\int f(x) dx$, reduzindo-a, mediante uma substituição conveniente de x por $\phi(u)$, a uma das integrais elementares da tábua que apresentamos. Se tais substituições são possíveis, e como achá-las, são perguntas a que não se podem dar respostas de caráter geral; são, antes, assuntos nos quais a prática e a capacidade inventiva de cada um, em contraste com os métodos sistemáticos, encontram sua aplicação adequada.

Como exemplo, transformaremos a integral $\int \frac{dx}{\sqrt{a^2 - x^2}}$, efetuando

a substituição ⁽¹⁾ $x = \phi(u) = au$, $u = \psi(x) = x/a$, $dx = a du$, pela qual, de acôrdo com o n.º 13 da tábua das integrais elementares (pág. 206), obteremos

$$\int \frac{dx}{\sqrt{a^2 - x^2}} = \int \frac{a du}{a\sqrt{1 - u^2}} = \text{arc sen } u = \text{arc sen } \frac{x}{a}, \text{ para } |x| < |a|.$$

Pela mesma substituição, teremos, de modo análogo,

$$\begin{aligned} \int \frac{dx}{a^2 + x^2} &= \int \frac{a du}{a^2(1 + u^2)} = \frac{1}{a} \text{arc tg } u = \frac{1}{a} \text{arc tg } \frac{x}{a}, \\ \int \frac{dx}{\sqrt{a^2 + x^2}} &= \text{Arc Sh } \frac{x}{a}, \\ \int \frac{dx}{\sqrt{x^2 - a^2}} &= \text{Arc Ch } \frac{x}{a}, \text{ para } |x| > |a|, \\ \int \frac{dx}{a^2 - x^2} &= \begin{cases} \frac{1}{a} \text{Arc Th } \frac{x}{a} & \text{para } |x| < |a| \\ \frac{1}{a} \text{Arc Coth } \frac{x}{a} & \text{para } |x| > |a| \end{cases}; \end{aligned}$$

fórmulas que se apresentam freqüentemente, e que podem ser facilmente verificadas, pela derivação do segundo membro.

Em conclusão, devemos salientar, mais uma vez, que baseamos o processo que expusemos na hipótese de que a substituição possua uma única inversa, $x = \phi(u)$ e, efetivamente, que $\psi'(x)$ não se anule em parte alguma do intervalo considerado. Se a hipótese não se verificar, a aplicação da fórmula de substituição pode conduzir, facilmente, a conclusões errôneas. Verificando-se $\psi'(x) = 0$ unicamente em pontos isolados do intervalo de integração, podemos evitar a dificuldade subdividindo este intervalo de modo que $\psi'(x)$ se anule sòmente nos pontos extremos de um subintervalo. Podemos, então, aplicar a fórmula de substituição a cada subintervalo, separadamente ⁽²⁾.

⁽¹⁾ Para abreviar, escrevemos os símbolos dx e du separadamente, isto é, $dx = \phi'(u) du$ em vez de $dx/du = \phi'(u)$ (págs. 106, 107).

⁽²⁾ Uma aplicação deste método conduz ao resultado seguinte, aplicável a muitos casos especiais: se a derivada $\psi'(x)$ se anular em um número finito de pontos, porém, se a função $\psi(x)$ permanecer monótona, o processo da fórmula de substituição pode ser empregado.

3. EXEMPLOS DO MÉTODO DE SUBSTITUIÇÃO

Nesta seção reunimos um certo número de exemplos que o leitor deve estudar cuidadosamente, a fim de adquirir a prática necessária.

Pela substituição de $u = 1 \pm x^2$, $du = \pm 2x dx$, deduzimos

$$\int \frac{x dx}{\sqrt{1 \pm x^2}} = \pm \sqrt{1 \pm x^2},$$

$$\int \frac{x dx}{1 \pm x^2} = \pm \frac{1}{2} \lg |1 \pm x^2|.$$

Nestas fórmulas devemos empregar, nas três posições indicadas, somente um dos sinais, + ou -.

Pela substituição de $u = ax + b$, $du = a dx$ ($a \neq 0$), obtemos

$$\int \frac{dx}{ax + b} = \frac{1}{a} \lg |ax + b|,$$

$$\int (ax + b)^\alpha dx = \frac{1}{a(\alpha + 1)} (ax + b)^{\alpha+1} \quad (\alpha \neq -1),$$

$$\int \sin(ax + b) dx = -\frac{1}{a} \cos(ax + b);$$

da mesma forma, substituindo $u = \cos x$, $du = -\sin x dx$, teremos,

$$\int \operatorname{tg} x dx = -\lg |\cos x|,$$

e, substituindo $u = \sin x$, $du = \cos x dx$, virá

$$\int \cot x dx = \lg |\sin x|$$

(pág. 208). Empregando as substituições análogas, $u = \operatorname{Ch} x$, $du = \operatorname{Sh} x dx$ e $u = \operatorname{Sh} x$, $du = \operatorname{Ch} x dx$, obteremos as fórmulas

$$\int \operatorname{Th} x dx = \lg |\operatorname{Ch} x|,$$

$$\int \operatorname{Coth} x dx = \lg |\operatorname{Sh} x|.$$

Efetuada a substituição $u = \frac{a}{b} \operatorname{tg} x$, $du = \frac{a}{b} \sec^2 x dx$, chegaremos às duas fórmulas

$$\int \frac{dx}{a^2 \sec^2 x + b^2 \cos^2 x} = \frac{1}{b^2} \int \frac{1}{\frac{a^2}{b^2} \operatorname{tg}^2 x + 1} \cdot \frac{dx}{\cos^2 x}$$

$$= \frac{1}{ab} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\frac{a}{b} \operatorname{tg} x \right)$$

$$\int \frac{dx}{a^2 \operatorname{sen}^2 x - b^2 \cos^2 x} = \begin{cases} -\frac{1}{ab} \operatorname{Arc Th} \left(\frac{a}{b} \operatorname{tg} x \right) \\ -\frac{1}{ab} \operatorname{Arc Coth} \left(\frac{a}{b} \operatorname{tg} x \right). \end{cases}$$

Calculamos a integral

$$\int \frac{dx}{\operatorname{sen} x}$$

escrevendo $\operatorname{sen} x = 2 \operatorname{sen} \frac{x}{2} \cos \frac{x}{2} = 2 \operatorname{tg} \frac{x}{2} \cos^2 \frac{x}{2}$ e fazendo $u = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$, de modo que

$du = \frac{1}{2} \sec^2 \frac{x}{2} dx$. A integral, então, transforma-se em

$$\int \frac{dx}{\operatorname{sen} x} = \int \frac{du}{u} = \log \left| \operatorname{tg} \frac{x}{2} \right|.$$

Se substituirmos x por $x + \pi/2$, a fórmula assumirá a forma

$$\int \frac{dx}{\cos x} = \log \left| \operatorname{tg} \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) \right|.$$

A substituição de $u = 2x$ conduz, se aplicarmos também as fórmulas trigonométricas $2 \cos^2 x = 1 + \cos 2x$ e $2 \operatorname{sen}^2 x = 1 - \cos 2x$, às relações frequentemente empregadas

$$\begin{aligned} \int \cos^2 x \, dx &= \frac{1}{2}(x + \operatorname{sen} x \cos x) \\ \int \operatorname{sen}^2 x \, dx &= \frac{1}{2}(x - \operatorname{sen} x \cos x). \end{aligned}$$

Pela substituição de $x = \cos u$, equivalente a $u = \arccos x$, ou mais geralmente, $x = a \cos u$ ($a \neq 0$), podemos reduzir

$$\int \sqrt{(1-x^2)} \, dx \quad \text{e} \quad \int \sqrt{(a^2-x^2)} \, dx$$

respectivamente, a estas fórmulas. Obteremos, então,

$$\int \sqrt{(a^2-x^2)} \, dx = -\frac{a^2}{2} \arccos \frac{x}{a} + \frac{x}{2} \sqrt{a^2-x^2}.$$

Da mesma forma, pela substituição de $x = a \operatorname{Ch} u$, chegaremos a

$$\int \sqrt{(x^2-a^2)} \, dx = -\frac{a^2}{2} \operatorname{Arc Ch} \frac{x}{a} + \frac{x}{2} \sqrt{x^2-a^2}$$

e, pela substituição de $x = a \operatorname{Sh} u$, teremos

$$\int \sqrt{(a^2+x^2)} \, dx = \frac{a^2}{2} \operatorname{Arc Sh} \frac{x}{a} + \frac{x}{2} \sqrt{a^2+x^2}.$$

A substituição de $u = \frac{a}{x}$, $dx = -\frac{a}{u^2} du$, conduz a

$$\int \frac{dx}{x\sqrt{x^2 - a^2}} = -\frac{1}{a} \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{a}{x},$$

$$\int \frac{dx}{x\sqrt{x^2 + a^2}} = -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} \frac{a}{x},$$

$$\int \frac{dx}{x\sqrt{a^2 - x^2}} = -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} \frac{a}{x}.$$

Vejamos, por fim, as três integrais

$$\int \operatorname{sen} mx \operatorname{sen} nx \, dx, \int \operatorname{sen} mx \cos nx \, dx, \int \cos mx \cos nx \, dx,$$

onde m e n são inteiros e positivos. Por fórmulas trigonométricas bem conhecidas, podemos desmembrar cada uma das integrais acima em duas partes, escrevendo

$$\operatorname{sen} mx \operatorname{sen} nx = \frac{1}{2} [\cos(m-n)x - \cos(m+n)x],$$

$$\operatorname{sen} mx \cos nx = \frac{1}{2} [\operatorname{sen}(m+n)x + \operatorname{sen}(m-n)x],$$

$$\cos mx \cos nx = \frac{1}{2} [\cos(m+n)x + \cos(m-n)x].$$

Se fizermos, agora, as substituições $u = (m+n)x$ e $u = (m-n)x$, respectivamente, obteremos diretamente o seguinte sistema de fórmulas:

$$\int \operatorname{sen} mx \operatorname{sen} nx \, dx = \begin{cases} \frac{1}{2} \left[\frac{\operatorname{sen}(m-n)x}{m-n} - \frac{\operatorname{sen}(m+n)x}{m+n} \right] & \text{se } m \neq n, \\ \frac{1}{2} \left(x - \frac{\operatorname{sen} 2mx}{2m} \right) & \text{se } m = n; \end{cases}$$

$$\int \operatorname{sen} mx \cos nx \, dx = \begin{cases} -\frac{1}{2} \left[\frac{\cos(m+n)x}{m+n} + \frac{\cos(m-n)x}{m-n} \right] & \text{se } m \neq n, \\ -\frac{1}{2} \left(\frac{\cos 2mx}{2m} \right) & \text{se } m = n; \end{cases}$$

$$\int \cos mx \cos nx \, dx = \begin{cases} \frac{1}{2} \left[\frac{\sin(m+n)x}{m+n} + \frac{\sin(m-n)x}{m-n} \right] & \text{se } m \neq n, \\ \frac{1}{2} \left(\frac{\sin 2mx}{2m} + x \right) & \text{se } m = n. \end{cases}$$

Se, em particular, integramos desde $-\pi$ até $+\pi$, obteremos dessas fórmulas as relações importantíssimas

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \sin mx \sin nx \, dx = \begin{cases} 0 & \text{se } m \neq n, \\ \pi & \text{se } m = n, \end{cases}$$

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \sin mx \cos nx \, dx = 0,$$

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \cos mx \cos nx \, dx = \begin{cases} 0 & \text{se } m \neq n, \\ \pi & \text{se } m = n, \end{cases}$$

que traduzem as "relações de ortogonalidade" das funções trigonométricas, que encontraremos novamente no capítulo IX (pág. 433).

EXEMPLOS

Calcular as seguintes integrais, verificando os resultados pela derivação:

1. $\int x e^{x^2} \, dx.$

9. $\int \frac{x+1}{\sqrt{1-x^2}} \, dx.$

2. $\int x^2 e^{-x^4} \, dx.$

10. $\int \frac{dx}{\sqrt{5+2x+x^2}}.$

3. $\int x^2 \sqrt{1+x^2} \, dx.$

11. $\int \frac{dx}{\sqrt{3-2x-x^2}}.$

4. $\int \frac{\log x}{x} \, dx.$

12. $\int \frac{x \, dx}{x^2-x+1}.$

5. $\int \frac{dx}{x(\log x)^2}.$

13. $\int \frac{x \, dx}{\sqrt{x^2-4x+1}}.$

6. $\int \frac{3 \, dx}{9x^2-6x+2}.$

14. $\int \frac{(x+1) \, dx}{\sqrt{2+2x-3x^2}}.$

7. $\int \frac{dx}{\sqrt{x^2-2x+5}}.$

15. $\int \frac{dx}{x^2+x+1}.$

8. $\int \frac{6x}{2+3x} \, dx.$

16. $\int \frac{dx}{x^2-x+1}.$

17. $\int \frac{dx}{x^2 + 2ax + b}$

18. $\int \frac{x^4}{1-x} dx$

19. $\int \sin^2 x \cos^4 x dx$

20. $\int \sin^2 x \cos^3 x dx$

21. $\int x^2(\sqrt{1-x^2})^2 dx$

22. $\int \frac{x^2}{\sqrt{1-x^2}} dx$

29. Calcular $\int_0^1 (1-x)^n$ (sendo n inteiro e positivo) por substituição.

23. $\int_0^1 \frac{\operatorname{arctg} x}{1+x^2} dx$

24. $\int_0^{\pi} \cos^n x \sin x dx$

25. $\int_0^4 \frac{x dx}{\sqrt{1+3x^2}}$

26. $\int_a^b \frac{x}{(1+x^2)^2} dx$

27. $\int_a^b \frac{x^3}{1-x} dx$ ($1 < a < b$).

28. $\int_0^{\pi/2} x \sin 2x^2 dx$

4. INTEGRAÇÃO POR PARTES

O segundo método usual para resolver os problemas de integração é fornecido pela fórmula da derivação dos produtos:

$$(fg)' = f'g + fg'.$$

1. Observações gerais.

Se escrevermos a expressão anterior sob forma integral, obtemos (pág. 141)

$$f(x)g(x) = \int g(x)f'(x)dx + \int f(x)g'(x)dx$$

ou

$$f(x)g'(x)dx = f(x)g(x) - \int g(x)f'(x)dx.$$

Esta relação pode ser tomada como a fórmula da *integração por partes*. O cálculo de uma integral fica, assim, reduzido à avaliação de outra integral. Decomposemos o integrando da integral $\int \omega(x)dx$ em um produto $\omega(x) = f(x)\phi(x)$, e se pudermos determinar o valor da integral indefinida

$$g(x) = \int \phi(x)dx$$

do fator $\phi(x)$, de modo que $\phi(x) = g'(x)$, reduzimos, pela nossa fórmula, a integral $\int \omega(x)dx = \int f(x)\phi(x)dx = \int f(x)g'(x)dx$ a $\int g(x)f'(x)dx$ que, em alguns casos, pode ser calculada mais rapidamente do que sob

a forma primitiva. Levando-se em conta que a função a integrar $\omega(x)$ pode ser considerada como um produto $f(x)\phi(x) = f(x)g'(x)$ de um grande número de modos diferentes, verifica-se que a fórmula proposta proporciona um instrumento muito eficiente para a transformação das integrais.

A fórmula de integração por partes, escrita como fórmula para a *integração definida*, assume o aspecto

$$\begin{aligned}\int_a^b f(x)g'(x)dx &= f(x)g(x)\Big|_a^b - \int_a^b g(x)f'(x)dx \\ &= f(b)g(b) - f(a)g(a) - \int_a^b g(x)f'(x)dx,\end{aligned}$$

visto necessitarmos, apenas, substituir a variável que aparece em ambos os membros da integral indefinida (1) por $x = b$, (2) por $x = a$ e escrever a diferença das duas expressões, para obtermos a integral definida, partindo da fórmula para a integração indefinida (cap. II, § 4, pág. 117).

Podemos dar uma interpretação simples desta fórmula, pelo menos com restrições convenientes sobre as funções envolvidas. Suponhamos que $y = f(x)$ e $z = g(x)$ são funções monótonas e que $f(a) = A$, $f(b) = B$, $g(a) = \alpha$, $g(b) = \beta$. Podemos, então, formar a inversa da primeira função, substituindo na equação assim obtida z como função de y , admitindo que tal função seja monótona crescente. Como $dy = f'(x)dx$ e $dz = g'(x)dx$, a fórmula de integração por partes pode ser escrita

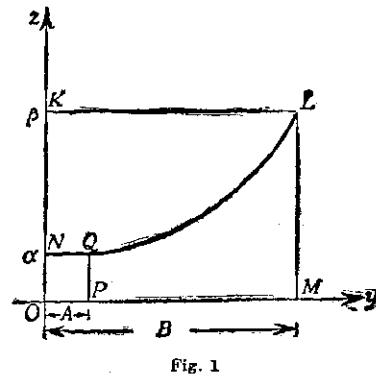
$$\int_A^B z dy + \int_\alpha^\beta y dz = B\beta - A\alpha,$$

em concordância com a relação que a figura 1 esclarece perfeitamente.

área $NQLK$ + área $PMLQ$ = área $OMLK$ - área $OPQN$.

❶ exemplo seguinte servirá de primeira ilustração do método apresentado:

$$\int \log x dx = \int \log x \cdot 1 dx.$$



Escrevemos o integrando desse modo para indicar que faremos $f(x) = \log x$ e $g'(x) = 1$, de tal sorte que tenhamos $f'(x) = 1/x$ e $g(x) = x$.

A fórmula proposta torna-se, então,

$$\int \log x \, dx = x \log x - \int \frac{x}{x} \, dx = x \log x - x,$$

expressão que é a integral do logaritmo, como pode ser verificado pela derivação.

2. Exemplos.

Os seguintes exemplos são destinados a auxiliar o leitor a fixar este método. Fazendo-se $f(x) = x$, $g'(x) = e^x$, teremos $f'(x) = 1$, $g(x) = e^x$, e

$$\int x e^x \, dx = e^x (x - 1).$$

Da mesma forma obteremos

$$\int x \sin x \, dx = -x \cos x + \sin x$$

e

$$\int x \cos x \, dx = x \sin x + \cos x.$$

Para $f(x) = \log x$, $g'(x) = x^a$, teremos a relação

$$\int x^a \log x \, dx = \frac{x^{a+1}}{a+1} \left(\log x - \frac{1}{a+1} \right).$$

Admitiremos que $a \neq -1$. Quando $a = -1$ teremos (pág. 208)

$$\int \frac{1}{x} \log x \, dx = (\log x)^2 - \int \log x \cdot \frac{dx}{x};$$

transpondo a integral do segundo membro para o primeiro, virá

$$\int \frac{1}{x} \log x \, dx = \frac{1}{2} (\log x)^2.$$

Calculamos a integral $\int \arcsen x \, dx$, fazendo $f(x) = \arcsen x$, $g'(x) = 1$.

Obteremos, assim,

$$\int \arcsen x \, dx = x \arcsen x - \int \frac{x \, dx}{\sqrt{1-x^2}}.$$

A integração do segundo membro pode ser efetuada como está indicado no § 3 (pág. 214); achamos, pois,

$$\int \arcsen x \, dx = x \arcsen x + \sqrt{1-x^2}.$$

Do mesmo modo calcularemos a integral

$$\int \operatorname{arc} \operatorname{tg} x \, dx = x \operatorname{arc} \operatorname{tg} x - \frac{1}{2} \log(1+x^2)$$

e muitas outras do tipo análogo.

Os exemplos seguintes são de natureza algo diferente. Uma dupla aplicação de método de integração por partes leva-nos à integral primitiva, para a qual obtemos, assim, uma equação.

Integrando por partes, duas vezes, inferimos:

$$\begin{aligned} \int e^{ax} \operatorname{sen} bx \, dx &= -\frac{1}{b} e^{ax} \cos bx + \frac{a}{b} \int e^{ax} \cos bx \, dx \\ &= -\frac{1}{b} e^{ax} \cos bx + \frac{a}{b^2} e^{ax} \operatorname{sen} bx - \frac{a^2}{b^2} \int e^{ax} \operatorname{sen} bx \, dx, \end{aligned}$$

e, resolvendo a equação em relação à integral $\int e^{ax} \operatorname{sen} bx \, dx$,

$$\int e^{ax} \operatorname{sen} bx \, dx = \frac{1}{a^2 + b^2} e^{ax} (a \operatorname{sen} bx - b \cos bx).$$

De maneira análoga, deduzimos que

$$\int e^{ax} \cos bx \, dx = \frac{1}{a^2 + b^2} e^{ax} (a \cos bx + b \operatorname{sen} bx).$$

3. Fórmulas de recorrência.

Em muitos casos, o integrando é função não somente de uma variável independente, mas, também, de um expoente inteiro n e, na integração por partes, obtemos, em lugar do valor da integral, outra expressão semelhante, na qual o expoente n aparece com um valor menor. Chegaremos, assim, após um certo número de aplicações do método, a uma integral que poderá ser resolvida pela tábua de integrais elementares que apresentamos. Este sistema é denominado *processo de recorrência*. Os exemplos seguintes mostram como, pela repetição da integração por partes, é possível estabelecer o valor das integrais das funções trigonométricas

$$\int \cos^n x \, dx, \int \operatorname{sen}^n x \, dx, \int \operatorname{sen}^m x \cos^n x \, dx,$$

desde que m e n sejam inteiros. Acharmos, assim, que

$$\int \cos^n x \, dx = \cos^{n-1} x \operatorname{sen} x + (n-1) \int \cos^{n-2} x \operatorname{sen}^2 x \, dx;$$

podemos escrever o segundo membro sob a forma

$$\cos^{n-1} x \operatorname{sen} x + (n-1) \int \cos^{n-2} x \, dx - (n-1) \int \cos^n x \, dx,$$

obtendo a relação de recorrência

$$\int \cos^n x \, dx = \frac{1}{n} \cos^{n-1} x \sin x + \frac{n-1}{n} \int \cos^{n-2} x \, dx.$$

Esta fórmula permite-nos prosseguir, diminuindo o expoente do integrando, até chegarmos à integral

$$\int \cos x \, dx = \sin x \quad \text{ou} \quad \int dx = x,$$

conforme n seja ímpar ou par, respectivamente. Analogamente estabeleceremos as fórmulas de recorrência análogas

$$\int \sin^n x \, dx = -\frac{1}{n} \sin^{n-1} x \cos x + \frac{n-1}{n} \int \sin^{n-2} x \, dx$$

e

$$\int \sin^m x \cos^n x \, dx = \frac{\sin^{m+1} x \cos^{n-1} x}{m+n} + \frac{n-1}{m+n} \int \sin^m x \cos^{n-2} x \, dx.$$

Em particular, estas fórmulas permitem calcular a integral

$$\int \sin^2 x \, dx = \frac{1}{2}(x - \sin x \cos x)$$

e

$$\int \cos^2 x \, dx = \frac{1}{2}(x + \sin x \cos x),$$

como já fizemos, empregando, porém, o método de substituição (pág. 215).

Diremos, ainda, que as fórmulas integrais correspondentes para as funções hiperbólicas podem ser estabelecidas de maneira exatamente igual.

As seguintes transformações fornecem outras fórmulas de recorrência:

$$\int (\log x)^m \, dx = x(\log x)^m - m \int (\log x)^{m-1} \, dx,$$

$$\int x^m e^x \, dx = x^m e^x - m \int x^{m-1} e^x \, dx,$$

$$\int x^m \sin x \, dx = -x^m \cos x + m \int x^{m-1} \cos x \, dx,$$

$$\int x^m \cos x \, dx = x^m \sin x - m \int x^{m-1} \sin x \, dx,$$

$$\int x^a (\log x)^m \, dx = \frac{x^{a+1} (\log x)^m}{a+1} - \frac{m}{a+1} \int x^a (\log x)^{m-1} \, dx \quad (a \neq -1).$$

4. Produto de Wallis.

A fórmula de recorrência para a integral $\int \operatorname{sen}^n x \, dx$ conduz, por meio de transformações elementares, à mais notável expressão de π , como um produto infinito. Suporemos que $n > 1$ e introduziremos os limites 0 e $\pi/2$ na fórmula

$$\int \operatorname{sen}^n x \, dx = -\frac{1}{n} \operatorname{sen}^{n-1} x \cos x + \frac{n-1}{n} \int \operatorname{sen}^{n-2} x \, dx,$$

obtendo

$$\int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^n x \, dx = \frac{n-1}{n} \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{n-2} x \, dx \text{ para } n > 1.$$

Se aplicarmos novamente a fórmula de recorrência ao segundo membro, e continuarmos o processo, teremos, fazendo distinção entre os casos em que $n = 2m$ e $n = 2m + 1$,

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m} x \, dx &= \frac{2m-1}{2m} \cdot \frac{2m-3}{2m-2} \cdots \frac{1}{2} \cdot \int_0^{\pi/2} dx, \\ \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m+1} x \, dx &= \frac{2m}{2m+1} \cdot \frac{2m-2}{2m-1} \cdots \frac{2}{3} \cdot \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen} x \, dx, \end{aligned}$$

donde

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m} x \, dx &= \frac{2m-1}{2m} \cdot \frac{2m-3}{2m-2} \cdots \frac{1}{2} \cdot \frac{\pi}{2}, \\ \int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m+1} x \, dx &= \frac{2m}{2m+1} \cdot \frac{2m-2}{2m-1} \cdots \frac{2}{3}. \end{aligned}$$

Dividindo, vem

$$\frac{\pi}{2} = \frac{2 \cdot 2}{1 \cdot 3} \cdot \frac{4 \cdot 4}{3 \cdot 5} \cdot \frac{6 \cdot 6}{5 \cdot 7} \cdots \frac{2m \cdot 2m}{(2m-1) \cdot (2m+1)} \cdot \frac{\int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m} x \, dx}{\int_0^{\pi/2} \operatorname{sen}^{2m+1} x \, dx}.$$

O quociente das duas integrais do segundo membro converge para 1 à medida que m cresce, como podemos deduzir das seguintes considerações. No intervalo $0 < x < \pi/2$ temos

$$0 < \operatorname{sen}^{2m+1} x \leq \operatorname{sen}^{2m} x \leq \operatorname{sen}^{2m-1} x;$$

conseqüentemente,

$$0 < \int_0^{\pi/2} \sin^{2m+1} x \, dx \leq \int_0^{\pi/2} \sin^{2m} x \, dx \leq \int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} x \, dx.$$

Dividindo-se cada termo por $\int_0^{\pi/2} \sin^{2m+1} x \, dx$, e observando que pela fórmula deduzida acima

$$\frac{\int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} x \, dx}{\int_0^{\pi/2} \sin^{2m+1} x \, dx} = \frac{2m+1}{2m} = 1 + \frac{1}{2m},$$

teremos

$$1 \leq \frac{\int_0^{\pi/2} \sin^{2m} x \, dx}{\int_0^{\pi/2} \sin^{2m+1} x \, dx} \leq 1 + \frac{1}{2m},$$

que demonstra o enunciado.

A relação

$$\frac{\pi}{2} = \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2}{1} \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{3} \cdot \frac{4}{5} \cdot \frac{6}{5} \cdot \frac{6}{7} \cdots \frac{2m}{2m-1} \cdot \frac{2m}{2m+1}$$

está, portanto, verificada.

Esta fórmula do produto (devida a Wallis), com a sua lei simples de formação, proporciona uma relação notável entre o número π e os inteiros. Se observarmos que

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2m}{2m+1} = 1, \text{ podemos escrever}$$

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2^2 \cdot 4^2 \cdots (2m-2)^2}{3^2 \cdot 5^2 \cdots (2m-1)^2} \cdot 2m = \frac{\pi}{2},$$

e, se tomarmos a raiz quadrada e multiplicarmos, então, numerador e denominador por $2, 4, \dots (2m-2)$, acharemos

$$\sqrt{\frac{\pi}{2}} = \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2 \cdot 4 \cdots (2m-2)}{3 \cdot 5 \cdots (2m-1)} \sqrt{2m} = \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2^2 \cdot 4^2 \cdots (2m-2)^2}{(2m-1)!} \sqrt{2m}$$

$$= \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{2^2 \cdot 4^2 \cdots (2m)^2}{(2m)!} \frac{\sqrt{2m}}{2m}.$$

Donde deduzimos, finalmente,

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{(m!)^2 2^{2m}}{(2m)! \sqrt{m}} = \sqrt{\pi},$$

para a fórmula do produto de Wallis, fórmula esta que empregaremos mais tarde (capítulo VII, apêndice, pág. 363).

EXEMPLOS

Calcular as integrais dos exemplos 1 até 14.

1. $\int \frac{x \cos x}{\sin^2 x} dx.$
2. $\int \frac{x^7}{(1-x^4)^2} dx.$
3. $\int x^2 \cos x dx.$
4. $\int x^2 e^{-x^2} dx.$
5. $\int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx dx$ (n sendo inteiro e positivo).
6. $\int_{-\pi}^{\pi} x^2 \sin nx dx$ (n sendo inteiro e positivo).
7. $\int x^3 \cos x^2 dx.$
8. $\int \sin^4 x dx.$
9. $\int \cos^6 x dx.$
10. $\int x^4 \sqrt{1-x^2} dx.$
11. $\int x^2 e^x dx.$
12. $\int \frac{\log x}{x^n} dx$ ($n \neq 1$).
13. $\int x^m \log x dx$ ($m \neq -1$).
14. $\int x^2 (\log x)^2 dx.$
15. Demonstrar a fórmula

$$\int e^{px} p(x) dx = e^{px} [p(x) - p'(x) + p''(x) - + \dots],$$

onde $p(x)$ representa um polinômio qualquer.

16. Mostrar que, para todos os valores ímpares e positivos de n , pode-se calcular a integral $\int e^{-x^2} x^n dx$ em relação a funções elementares.

17. Demonstrar que, se n fôr par, a integral $\int e^{-x^2} x^n dx$ pode ser avaliada por intermédio de funções elementares e da integral $\int e^{-x^2} dx$ (da qual existem tábuas calculadas).

18. Demonstrar que

$$\int_0^x \left[\int_0^u f(t) dt \right] du = \int_0^x f(u) (x-u) du.$$

19.* O exemplo anterior (18), dá uma fórmula para a segunda integral repetida. Demonstrar que a integral repetida de ordem n de $f(x)$ é dada por

$$\frac{1}{(n-1)!} \int_0^x f(u) (x-u)^{n-1} du.$$

5. INTEGRAÇÃO DE FUNÇÕES RACIONAIS

A classe geral mais importante de funções integráveis por intermédio de funções elementares, consiste nas funções racionais

$$R(x) = \frac{f(x)}{g(x)}$$

onde $f(x)$ e $g(x)$ são polinômios:

$$\begin{aligned} f(x) &= a_n x^n + a_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_1, \\ g(x) &= b_n x^n + b_{n-1} x^{n-1} + \dots + b_0 \quad (b_n \neq 0). \end{aligned}$$

Cada polinômio pode ser integrado imediatamente, e a integral do mesmo é, também, um polinômio. Portanto, devemos estudar, apenas, as funções racionais cujo denominador não é constante. Além disso, podemos sempre admitir que o grau do numerador (n) é menor do que o do denominador, pois no caso contrário poderemos dividir os polinômios $f(x)$ por $g(x)$, obtendo um resto de grau inferior a n . Em outras palavras, podemos escrever $f(x) = g(x)q(x) + r(x)$, onde $q(x)$ e $r(x)$ são também polinômios, e $r(x)$ é de grau menor do que n .

A integração de $\frac{f(x)}{g(x)}$ é, então, reduzida à integração do polinômio $q(x)$ e da fração “própria”, $\frac{r(x)}{g(x)}$. Posteriormente, mostraremos que a fração $\frac{g(x)}{f(x)}$ pode ser representada como a soma das funções $\frac{a_v x^v}{g(x)}$, de sorte que estudaremos apenas os integrandos da forma $\frac{x^v}{g(x)}$.

1. Tipos fundamentais.

Não procederemos, de imediato, à integração da função racional mais geral do tipo acima, mas consideraremos, apenas, aquelas cujos denominadores $g(x)$ são de forma particularmente simples, a saber,

$$g(x) = x, \quad g(x) = 1 + x^2,$$

ou, mais geralmente,

$$g(x) = x^n, \quad g(x) = (1 + x^2)^n$$

onde n é um inteiro positivo qualquer.

A este caso podemos reduzir o mais geral, em que $g(x) = (\alpha x + \beta)^n$, ou seja, é uma expressão linear $\alpha x + \beta$ ($\alpha \neq 0$), ou $g(x) = (ax^2 + 2bx + c)^n$, uma potência de uma expressão quadrática definida ⁽¹⁾. No primeiro caso, introduziremos uma nova variável, $\xi = \alpha x + \beta$. Teremos $d\xi/dx = \alpha$ e $x = (\xi - \beta)/\alpha$ que são, também, funções lineares de ξ . Cada numerador $f(x)$ torna-se um polinômio $\phi(\xi)$ do mesmo grau, e, conseqüentemente,

$$\int \frac{f(x)}{(\alpha x + \beta)^n} dx = \frac{1}{\alpha} \int \frac{\phi(\xi)}{\xi^n} d\xi.$$

No segundo caso, escreveremos

$$ax^2 + 2bx + c = \frac{1}{a}(ax + b)^2 + \frac{d^2}{a} \quad (d^2 = ac - b^2, d > 0),$$

observando que, desde que admitamos ser a expressão definida, $ac - b^2$ deve ser positivo e $a \neq 0$. Introduzindo a nova variável

$$\xi = \frac{ax + b}{d}$$

chegaremos a um integrando com o denominador $\left[\frac{d^2}{a}(1 + \xi^2)\right]^n$.

Logo, para integrar funções racionais, cujos denominadores sejam potências de expressões lineares, ou quadráticas definidas, é suficiente que sejamos capazes de integrar os seguintes tipos de funções:

$$\frac{1}{x^n}, \frac{x^{2\nu}}{(x^2 + 1)^n}, \frac{x^{2\nu+1}}{(x^2 + 1)^n}.$$

Veremos que, mesmo estes tipos, na realidade, não precisam ser tratados em geral, visto podermos reduzir a integração das funções racionais à integração de formas muito especiais destas três funções, fazendo $\nu = 0$. Consideremos, pois, a integração das três expressões

$$\frac{1}{x^n}, \frac{1}{(x^2 + 1)^n}, \frac{x}{(x^2 + 1)^n}.$$

⁽¹⁾ Uma expressão quadrática $Q(x) = ax^2 + 2bx + c$ é definida, quando, para qualquer valor real de x , receber valores que tenham um só e mesmo sinal, isto é, se a equação $Q(x) = 0$ não tiver raízes reais. Para tanto é necessário e suficiente que $ac - b^2$ seja positivo.

2. Integração dos tipos fundamentais.

A integração do primeiro tipo de função $\frac{1}{x^2}$ conduz, imediatamente, à expressão $\log |x|$ se $n = 1$ e $-\frac{1}{(n-1)x^{n-1}}$, se $n > 1$, isto é, funções elementares em ambos os casos, para a integral. As funções do terceiro tipo podem ser integradas, em seguida, introduzindo-se a nova variável $\xi = x^2 + 1$, donde se obtém $2x dx = d\xi$ e

$$\int \frac{x}{(x^2 + 1)^n} dx = \frac{1}{2} \int \frac{d\xi}{\xi^n} = \begin{cases} \frac{1}{2} \log(x^2 + 1) & \text{se } n = 1, \\ -\frac{1}{2(n-1)(x^2 + 1)^{n-1}} & \text{se } n > 1. \end{cases}$$

Finalmente, para se calcular a integral

$$I_n = \int \frac{dx}{(x^2 + 1)^n},$$

em que n tem um valor qualquer superior a 1, emprega-se o método de recorrência. Se fizermos

$$\frac{1}{(x^2 + 1)^n} = \frac{1}{(x^2 + 1)^{n-1}} - \frac{x^2}{(x^2 + 1)^n},$$

de modo que

$$\int \frac{dx}{(x^2 + 1)^n} = \int \frac{dx}{(x^2 + 1)^{n-1}} - \int \frac{x^2 dx}{(x^2 + 1)^n},$$

podemos transformar o segundo membro integrando-o por partes, usando a fórmula da pág. 218:

$$f(x) = x, \quad g'(x) = \frac{x}{(x^2 + 1)^n}.$$

Teremos, então, como já havíamos encontrado,

$$g(x) = -\frac{1}{2(n-1)(x^2 + 1)^{n-1}},$$

e, portanto, obteremos

$$I_n = \int \frac{dx}{(x^2 + 1)^n} = \frac{x}{2(n-1)(x^2 + 1)^{n-1}} + \frac{2n-3}{2(n-1)} \int \frac{dx}{(x^2 + 1)^{n-1}}.$$

O cálculo da integral I_n é, então, reduzido ao da integral I_{n-1} . Se $n-1 > 1$ aplicaremos o mesmo processo à última integral, e prosseguiremos no seu emprego até chegarmos, finalmente, à expressão

$$\int \frac{dx}{(x^2 + 1)} = \arctg x.$$

Vemos, então, que a integral I_n ⁽¹⁾ pode ser representada implicitamente por funções racionais e pela função $\arctg x$.

Poderíamos, incidentalmente, ter integrado a função $\frac{1}{(x^2+1)^n}$ diretamente, substituindo x por $x = \operatorname{tg} t$. Teríamos, pois, $dx = \sec^2 t \, dt$ e $1/(1+x^2) = \cos^2 t$, de modo que

$$\int \frac{dx}{(x^2+1)^n} = \int \cos^{2n-2} t \, dt,$$

sabendo, já, como calcular esta integral (pág. 222).

3. Frações parciais.

Podemos, agora, estudar a integração das funções racionais mais gerais, visto tais funções poderem ser consideradas como a soma das chamadas *frações parciais*, isto é, a soma de um polinômio com um número finito de funções racionais, cada qual com uma potência de expressão linear para denominador e uma constante para numerador, ou, então, uma potência de uma expressão quadrática definida para denominador e uma função linear para numerador. Se o grau do numerador $f(x)$ for menor do que o do denominador $g(x)$, não há polinômio. Estamos, portanto, aptos para calcular cada fração parcial, visto o denominador poder ser reduzido às formas especiais x^n ou $(x^2+1)^n$ (pág. 226), dando frações que representam combinações dos tipos fundamentais já integrados (pág. 228).

Não apresentaremos uma demonstração geral da possibilidade da decomposição em frações parciais. Pelo contrário, nos contentaremos em enunciar o teorema de maneira inteligível ao leitor, mostrando, por meio de exemplos, como a decomposição em frações parciais pode ser realizada em casos típicos. Na prática, somente se opera sobre funções relativamente simples, dada a excessiva complicação que atingiriam os cálculos, caso fossem consideradas funções mais complexas.

⁽¹⁾ A integral da função $\frac{1}{(x^2-1)^n}$ pode ser calculada do mesmo modo, visto que, pelo método de recorrência, podemos reduzi-la à integral

$$\int \frac{dx}{x^2-x^2} = \operatorname{Arc Th} x \text{ (ou } \operatorname{Arc Coth} x \text{)}.$$

Como sabemos pela álgebra elementar, qualquer polinômio $g(x)$ pode ser escrito sob a forma

$$g(x) = a(x - \alpha_1)^{l_1}(x - \alpha_2)^{l_2} \dots (x^2 + 2b_1x + c_1)^{r_1}(x^2 + 2b_2x + c_2)^{r_2} \dots$$

As quantidades $\alpha_1, \alpha_2, \dots$ são as raízes reais e distintas da equação $g(x) = 0$, enquanto l_1, l_2, \dots , que são inteiros e positivos, indicam quantas vezes as mesmas são repetidas. Os fatores $x^2 + 2b_r x + c_r$ representam expressões quadráticas definidas, das quais duas nunca são iguais, com raízes complexas conjugadas, indicando os números r_1, r_2, \dots , quantas vezes as mesmas são repetidas.

Suponhamos que o denominador é dado sob esta forma, ou que o reduzimos à mesma mediante o cálculo das suas raízes reais e imaginárias. Admitamos, além disso, que o numerador $f(x)$ é de grau menor do que o denominador (pág. 226). O teorema da decomposição em frações parciais pode, então, ser enunciado como segue. É sempre possível determinar uma expressão da forma

$$\frac{A_1}{(x - \alpha)} + \frac{A_2}{(x - \alpha)^2} + \dots + \frac{A_l}{(x - \alpha)^l},$$

para cada um dos fatores $(x - \alpha)^l$, onde α é qualquer uma das raízes reais e l o número de vezes que ela é repetida, ou

$$\frac{B_1 + C_1x}{Q} + \frac{B_2 + C_2x}{Q^2} + \dots + \frac{B_r + C_rx}{Q^r},$$

para cada um dos fatores quadráticos $Q(x) = x^2 + 2bx + c$, do produto elevado à potência r , de forma que $\frac{f(x)}{g(x)}$ seja a soma de todas

estas expressões. Em outras palavras, o quociente $\frac{f(x)}{g(x)}$ pode ser representado por uma soma de frações, cada uma das quais pertence a um ou outro tipos dos já integrados na pág. 228 ⁽¹⁾.

⁽¹⁾ Damos, a seguir, um breve esboço do método pelo qual se demonstra a possibilidade da decomposição em frações parciais. Se $g(x) = (x - \alpha)^k h(x)$ e $h(\alpha) \neq 0$, o segundo membro da equação

$$\frac{f(x)}{g(x)} - \frac{f(\alpha)}{h(\alpha)(x - \alpha)^k} = \frac{1}{h(\alpha)} \frac{f(x)h(\alpha) - f(\alpha)h(x)}{(x - \alpha)^k h(x)}$$

terá o numerador nulo para $x = \alpha$, como é claro. Ele será, pois, da forma $h(\alpha)(x - \alpha)_m f_1(x)$, onde

Em casos particulares, a decomposição em frações parciais pode ser feita, facilmente, pela simples observação. Se, por exemplo, $g(x) = x^2 - 1$, vemos, desde logo, que

$$\int \frac{1}{x^2 - 1} = \frac{1}{2} \frac{1}{x-1} - \frac{1}{2} \frac{1}{x+1},$$

de tal modo que

$$\int \frac{dx}{x^2 - 1} = \frac{1}{2} \log \left| \frac{x-1}{x+1} \right|.$$

Mais geralmente, se $g(x) = (x-\alpha)(x-\beta)$, isto é, se $g(x)$ não for uma expressão quadrática definida com dois zeros reais, α e β , teremos

$$\frac{1}{(x-\alpha)(x-\beta)} = \frac{1}{\alpha-\beta} \frac{1}{x-\alpha} - \frac{1}{\alpha-\beta} \frac{1}{x-\beta}$$

de forma que

$$\int \frac{dx}{(x-\alpha)(x-\beta)} = \frac{1}{\alpha-\beta} \log \left| \frac{x-\alpha}{x-\beta} \right|.$$

4. Exemplo. Reação bimolecular.

Um exemplo simples da aplicação desta fácil redução a frações parciais é proporcionado pela chamada reação bimolecular. Suponhamos que dispomos de dois reagentes cujas concentrações originais, em moléculas-grama, por unidade de volume, são a e b , sendo, por hipótese, $a < b$. Suponhamos, ainda, que no tempo t forma-se uma quantidade x (moléculas-grama) do produto da reação, por unidade de volume. De acôrdo com a lei da ação das massas (pág. 182), no caso mais simples — reação entre uma molécula de cada reagente — a razão do acréscimo da quantidade x é fornecida pela equação $\frac{dx}{dt} = k(a-x)(b-x)$. O problema consiste, então, em determinar a função $x(t)$. Se, inversamente, considerarmos o tempo t como função de x , teremos

$$\frac{dt}{dx} = \frac{1}{k(a-x)(b-x)} = \frac{1}{k(b-a)} \left(\frac{1}{a-x} - \frac{1}{b-x} \right);$$

que dá por integração,

$$kt = \frac{1}{a-b} \log \frac{a-x}{b-x} + c, \text{ para } x < a < b.$$

$f_1(x)$ é, também, um polinômio, a quantidade inteira $m \geq 1$, e $f_1(\alpha) \neq 0$. Escrevendo $\frac{f_1(\alpha)}{h(\alpha)} = \beta$, virá

$$\frac{f_1(x)}{g(x)} - \frac{\beta}{(x-\alpha)^k} = \frac{f_1(x)}{(x-\alpha)^{k-m} h(x)}.$$

Repetindo o processo, iremos diminuindo o grau do expoente de $(x-\alpha)$ que ocorre no denominador, até eliminá-lo. Repetiremos o processo em relação à fração restante, para alguma outra raiz de $g(x)$, e o faremos tantas vezes quantos fatores distintos existirem em $g(x)$. Realizando-o, não somente para as raízes reais, mas igualmente para as complexas, chegaremos, eventualmente, à decomposição completa em frações parciais.

Determina-se a constante de integração c , sabendo-se que no tempo $t = 0$ não há produto algum da reação formado, de sorte que

$$\frac{1}{a-b} \log \frac{a}{b} + c = 0.$$

Obtemos, finalmente,

$$kt = \frac{1}{a-b} \log \frac{1 - \frac{x}{a}}{1 - \frac{x}{b}},$$

e se resolvermos a equação em relação a x , teremos a função procurada $x(t)$:

$$x = \frac{ab(1 - e^{(a-b)kt})}{b - ae^{(a-b)kt}}.$$

5. Outros exemplos de decomposição em frações parciais. Método dos coeficientes indeterminados.

Se $g(x) = (x - \alpha_1)(x - \alpha_2) \dots (x - \alpha_n)$, onde $\alpha_i \neq \alpha_k$ se $i \neq k$, isto é, se a equação $g(x) = 0$ tiver unicamente raízes simples reais, poderemos representar a expressão, valendo-nos das frações parciais, do seguinte modo

$$\frac{1}{g(x)} = \frac{a_1}{x - \alpha_1} + \frac{a_2}{x - \alpha_2} + \dots + \frac{a_n}{x - \alpha_n}.$$

Se multiplicarmos ambos os membros por $(x - \alpha_1)$, cancelando este fator comum ao numerador e denominador do primeiro membro e do primeiro termo do segundo membro, fazendo, então, $x = \alpha_1$, obteremos expressões explícitas para valor dos coeficientes a_1, a_2, \dots , que assumirão a forma ⁽¹⁾

$$a_1 = \frac{1}{(\alpha_1 - \alpha_2)(\alpha_1 - \alpha_3) \dots (\alpha_1 - \alpha_n)}.$$

Como exemplo característico do denominador $g(x)$ com raízes múltiplas, estudemos a função $\frac{1}{x^2(x-1)}$. A relação preliminar

$$\frac{1}{x^2(x-1)} = \frac{a}{x-1} + \frac{b}{x} + \frac{c}{x^2}$$

em concordância com o exposto na pág. 230, leva-nos ao resultado que procuramos. Se multiplicarmos os dois membros desta equação por $x^2(x-1)$ chegaremos à expressão

$$1 = (a+b)x^2 - (b+c)x - c,$$

⁽¹⁾ O leitor deve observar que o denominador do segundo membro é $g'(\alpha_1)$, isto é, a derivada da função $g(x)$ no ponto $x = \alpha_1$.

verdadeira para todos os valores de x e por meio da qual determinaremos os coeficientes a, b, c . Tal condição, porém, não pode ter lugar, a menos que todos os coeficientes do polinômio $(a+b)x^2 - (b+c)x - c - 1$ sejam iguais a zero, isto é, devemos ter $a+b = b+c = c+1 = 0$, ou $c = -1$, $b = -1$ e $a = 1$. Logramos, assim, a decomposição

$$\frac{1}{x^2(x-1)} = \frac{1}{x-1} - \frac{1}{x} - \frac{1}{x^2}$$

e, por consequência,

$$\int \frac{dx}{x^2(x-1)} = \log|x-1| - \log|x| + \frac{1}{x}.$$

Decomporemos, agora, a função $\frac{1}{x(x^2+1)}$ (que é um exemplo do caso em que os zeros do denominador são complexos) de acordo com a equação

$$\frac{1}{x(x^2+1)} = \frac{a}{x} + \frac{bx+c}{x^2+1}.$$

Teremos, para os coeficientes, $a+b=c=a-1=0$, de modo que

$$\frac{1}{x(x^2+1)} = \frac{1}{x} - \frac{x}{x^2+1},$$

e, conseqüentemente,

$$\int \frac{dx}{x(x^2+1)} = \log|x| - \frac{1}{2} \log(x^2+1).$$

Como terceiro exemplo, vejamos a função $\frac{1}{x^4+1}$ (o próprio Leibnitz a considerou uma integração trabalhosa.) Podemos representar o denominador como o produto de dois fatores quadráticos:

$$x^4+1 = (x^2+1)^2 - 2x^2 = (x^2+1+\sqrt{2}x)(x^2+1-\sqrt{2}x).$$

Sabemos, portanto, que a decomposição em frações parciais assumirá a forma

$$\frac{1}{x^4+1} = \frac{ax+b}{x^2+\sqrt{2}x+1} + \frac{cx+d}{x^2-\sqrt{2}x+1}.$$

Para a determinação dos coeficientes a, b, c, d , dispomos da relação

$$(a+c)x^3 + (b+d-a\sqrt{2}+c\sqrt{2})x^2 + (a+c-b\sqrt{2}+d\sqrt{2})x + (b+d-1) = 0,$$

que é satisfeita pelos seguintes valores:

$$a = \frac{1}{2\sqrt{2}}, \quad b = \frac{1}{2}, \quad c = -\frac{1}{2\sqrt{2}}, \quad d = \frac{1}{2}.$$

Teremos, assim,

$$\frac{1}{x^4+1} = \frac{1}{2\sqrt{2}} \cdot \frac{x+\sqrt{2}}{x^2+\sqrt{2}x+1} - \frac{1}{2\sqrt{2}} \cdot \frac{x-\sqrt{2}}{x^2-\sqrt{2}x+1}.$$

e, aplicando o método que apresentamos na pág. 227, obteremos

$$\int \frac{dx}{x^4 + 1} = \frac{1}{4\sqrt{2}} \log |x^2 + \sqrt{2}x + 1| - \frac{1}{4\sqrt{2}} \log |x^2 - \sqrt{2}x + 1| \\ + \frac{1}{2\sqrt{2}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} (\sqrt{2}x + 1) + \frac{1}{2\sqrt{2}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} (\sqrt{2}x - 1),$$

que pode ser facilmente verificada por derivação.

EXEMPLOS

Integrar:

1. $\int \frac{dx}{2x - 3x^2}.$

2. $\int \frac{dx}{x^2 - x}.$

3. $\int \frac{3 dx}{x(x+1)^3}.$

4. $\int \frac{x^2 + x + 1}{3x^2 - 2x - 5} dx.$

5. $\int \frac{dx}{(x-1)^2(x^2+1)}.$

6. $\int \frac{x^2 e^{1/x}}{(x-1)^2(x^2+1)} dx.$

7. $\int \frac{dx}{1-x^4}.$

8. $\int \frac{dx}{1+x^3}.$

9. $\int \frac{(x-4)}{(x^2+1)(x-2)} dx.$

10. $\int \frac{x+4}{(x^2-1)(x+2)} dx.$

11. $\int \frac{x^6}{1-x^4} dx.$

12. $\int \frac{dx}{x^6+1}.$

13. $\int \frac{x^3}{x^4+x^2-2} dx.$

14. $\int \frac{dx}{x^2(x^2+1)^2}.$

6. INTEGRAÇÃO DE OUTRAS CLASSES DE FUNÇÕES

1. Observações preliminares sobre a representação racional das funções trigonométricas e hiperbólicas.

A integração de algumas outras classes gerais de funções pode ser reduzida à integração das funções racionais. Estaremos mais bem habilitados a compreender esta redução, se estabelecermos, inicialmente, certos fatos elementares relativos às funções trigonométricas e hiperbólicas. Se fizermos $t = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$, a trigonometria elementar dá as seguintes fórmulas simples

$$\operatorname{sen} x = \frac{2t}{1+t^2}, \quad \cos x = \frac{1-t^2}{1+t^2};$$

visto que $\frac{1}{1+t^2} = \cos^2 \frac{x}{2}$ e $\frac{t^2}{1+t^2} = \sin^2 \frac{x}{2}$,

e, partindo das fórmulas elementares,

$$\sin x = 2 \cos^2 \frac{x}{2} \operatorname{tg} \frac{x}{2} \text{ e } \cos x = \cos^2 \frac{x}{2} - \sin^2 \frac{x}{2}$$

obtemos as expressões acima estabelecidas. Estas equações mostram que $\sin x$ e $\cos x$ podem ser expressos, racionalmente, em função da quantidade $t = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$. Derivando $t = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$, temos

$$\frac{dt}{dx} = \frac{1}{2 \cos^2 x/2} = \frac{1+t^2}{2}, \text{ de sorte que } \frac{dx}{dt} = \frac{2}{1+t^2};$$

portanto, a derivada $\frac{dx}{dt}$ é, também, uma expressão racional em t .

A representação e o significado geométrico das fórmulas encontradas estão indicados na figura 2. O círculo $u^2 + v^2 = 1$ está contido no plano uv . Se representarmos por x o ângulo POT da figura, $u = \cos x$ e $v = \sin x$. O ângulo OSP , com vértice no ponto $u = -1, v = 0$, é igual a $x/2$, devido a um teorema da geometria elementar, sendo possível deduzir da figura a significação geométrica do parâmetro t , pois $t = \operatorname{tg} \frac{1}{2}x = OR$. Se o ponto P se deslocar, partindo de S , e girar uma vez em torno do círculo, na direção positiva, isto é, se x percorrer o intervalo de $-\pi$ a $+\pi$, a quantidade t percorrerá toda a série de valores compreendidos entre $-\infty$ e $+\infty$, exatamente uma vez.

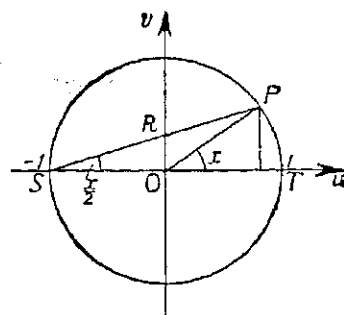


Fig. 2. — Representação paramétrica das funções trigonométricas

As funções hiperbólicas $\operatorname{Ch} x = \frac{1}{2}(e^x + e^{-x})$ e $\operatorname{Sh} x = \frac{1}{2}(e^x - e^{-x})$ podem, de maneira correspondente, ser expressas como funções racionais de uma terceira quantidade. O caminho mais simples é fazer-se $e^x = \tau$, de sorte que teremos

$$\operatorname{Ch} x = \frac{1}{2} \left(\tau + \frac{1}{\tau} \right), \operatorname{Sh} x = \frac{1}{2} \left(\tau - \frac{1}{\tau} \right),$$

expressões racionais do $\operatorname{Sh} x$ e do $\operatorname{Ch} x$. Nestas fórmulas, também, $dx/dt = 1/\tau$ é racional em τ . Obteremos, porém, analogia mais perfeita

com as funções trigonométricas, introduzindo a quantidade $t = \operatorname{Th} \frac{x}{2}$.
Chegaremos, então, às fórmulas

$$\operatorname{Sh} x = \frac{2t}{1-t^2}, \quad \operatorname{Ch} x = \frac{1+t^2}{1-t^2}.$$

Derivando $t = \operatorname{Th} \frac{x}{2}$ obteremos, como na pág. 235, a expressão racional

$$\frac{dx}{dt} = \frac{2}{1-t^2}$$

para a derivada dx/dt . Novamente, a quantidade t é suscetível de interpretação geométrica semelhante à que lhe atribuímos no caso das funções trigonométricas, como vemos, imediatamente, observando a figura 3.

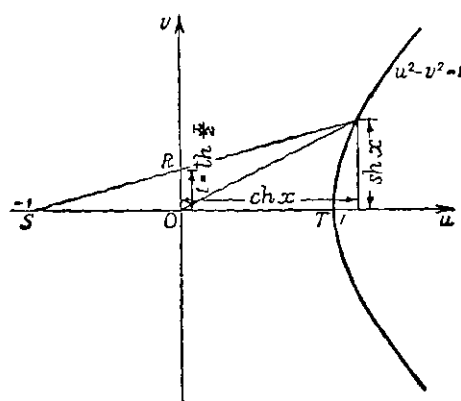


Fig. 3. — Representação paramétrica das funções hiperbólicas

No caso, porém, das funções trigonométricas, t deve assumir toda a seqüência de valores compreendidos entre $-\infty$ e $+\infty$, para dar todos os pares de valores de $\cos x$ e $\sin x$, ao passo que, no caso das funções hiperbólicas, t é limitado ao intervalo $-1 < t < 1$.

Feitas estas observações preliminares, passaremos ao problema da integração.

2. Integração de $R(\cos x, \sin x)$.

Seja $R(\cos x, \sin x)$ uma expressão racional em $\sin x$ e $\cos x$,

isto é, uma expressão que se forma racionalmente destas duas funções e constantes, de sorte que

$$\frac{3 \operatorname{sen}^2 x + \cos x}{3 \cos^2 x + \operatorname{sen} x}$$

Se aplicarmos a substituição $t = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$, a integral

$$\int R(\cos x, \operatorname{sen} x) dx$$

será transformada em

$$R\left(\frac{1-t^2}{1+t^2}, \frac{2t}{1+t^2}\right) \frac{2}{1+t^2} dt,$$

com uma função racional de t sob o sinal de integral. Desta maneira resolvemos teóricamente o problema proposto, isto é, achamos a integral da função dada, visto podermos resolvê-la, integrando-a de acôrdo com os métodos expostos nas seções precedentes.

3. Integração de $R(\operatorname{Ch} x, \operatorname{Sh} x)$.

Do mesmo modo, se $R(\operatorname{Ch} x, \operatorname{Sh} x)$ fôr uma expressão racional em função das funções hiperbólicas $\operatorname{Ch} x$ e $\operatorname{Sh} x$, podemos efetuar a integração substituindo $t = \operatorname{Th} \frac{x}{2}$. Lembrando que

$$\frac{dx}{dt} = \frac{2}{1-t^2}$$

teremos

$$\int R(\operatorname{Ch} x, \operatorname{Sh} x) dx = \int R\left(\frac{1+t^2}{1-t^2}, \frac{2t}{1-t^2}\right) \frac{2}{1-t^2} dt.$$

(De acôrdo com uma observação anterior, podíamos, também, ter introduzido $\tau = e^x$ como nova variável, exprimindo $\operatorname{Ch} x$ e $\operatorname{Sh} x$ em função de τ .) A integração fica, portanto, reduzida, mais uma vez, à das funções racionais.

4. Integração de $R(x, \sqrt{1-x^2})$.

A integral $\int R(x, \sqrt{1-x^2})$ pode ser reduzida ao tipo estudado no n.º 2 (pág. 236), empregando-se a substituição

$$x = \cos u, \sqrt{1-x^2} = \operatorname{sen} u, dx = -\operatorname{sen} u du;$$

partindo deste ponto, a transformação $t = \operatorname{tg} \frac{2}{x}$ leva-nos à integração de uma função racional. Poderíamos, neste caso, ter efetuado a redução de uma só vez, em lugar de duas, empregando a fórmula de substituição

$$t = \sqrt{\frac{1-x}{1+x}}; \quad x = \frac{1-t^2}{1+t^2}; \quad \sqrt{1-x^2} = \frac{2t}{1+t^2};$$

$$\frac{dx}{dt} = \frac{-4t}{(1+t^2)^2};$$

ou seja, poderíamos ter introduzido $t = \operatorname{tg} \frac{u}{2}$ diretamente, como nova variável, obtendo, desde logo, uma função racional para integrar.

5. Integração de $R(x, \sqrt{x^2-1})$.

A integral $\int R(x, \sqrt{x^2-1}) dx$ será transformada no tipo tratado no N.º 3 (pág. 237), substituindo-se $x = \operatorname{Ch} u$. Observemos, entretanto, que, neste caso, também podemos atingir o nosso objetivo imediatamente, introduzindo

$$t = \sqrt{\frac{x-1}{x+1}} = \operatorname{Th} \frac{u}{2}.$$

6. Integração de $R(x, \sqrt{x^2+1})$.

A integral $\int R(x, \sqrt{x^2+1}) dx$ é reduzida pela transformação $x = \operatorname{Sh} u$, ao tipo apresentado no N.º 3 (pág. 237), podendo, pois, ser integrada em termos de funções elementares. Em vez de empregarmos a substituição $e^u = r$ ou $\operatorname{Th} \frac{u}{2} = t$ e depois reduzirmos o problema proposto à integral de funções racionais, poderíamos ter obtido a integral das funções racionais de um só passo, utilizando qualquer das substituições

$$r = x + \sqrt{x^2+1}, \quad t = \frac{-1 + \sqrt{x^2+1}}{x}.$$

7. Integração de $R(x, \sqrt{ax^2+2bx+c})$.

A integral $\int R(x, \sqrt{ax^2+2bx+c}) dx$ de uma expressão racional

em x e da raiz quadrada de um polinômio qualquer em x , do segundo grau, pode ser imediatamente reduzida a um dos tipos já estudados. Podemos escrever (pág. 227)

$$ax^2 + 2bx + c = \frac{1}{a}(ax + b)^2 + \frac{ac - b^2}{a}.$$

Se $ac - b^2 > 0$, introduziremos a nova variável ξ , por meio da transformação $\xi = \frac{ax + b}{\sqrt{ac - b^2}}$ em virtude da qual o radical assume a forma $\sqrt{\frac{ac - b^2}{a}(\xi^2 + 1)}$. Portanto, a integral proposta, quando expressa em termos de ξ , é do tipo do N.º 6. A constante a deve, neste caso, ser positiva, para que a raiz quadrada possa admitir valores reais.

Se $ac - b^2 = 0$, $a > 0$, vemos pela fórmula

$$\sqrt{ax^2 + 2bx + c} = \sqrt{a} \left(x + \frac{b}{a} \right)$$

que o integrando é racional em x desde o início.

Se, finalmente, $ac - b^2 < 0$, faremos $\xi = \frac{ax + b}{\sqrt{b^2 - ac}}$ obtendo a expressão $\sqrt{\frac{b^2 - ac}{a}(\xi^2 - 1)}$ para o radical. Quando a for positivo, a integral será reduzida ao tipo do N.º 5 (pág. 238), ao passo que, quando a for negativo, escreveremos o radical sob a forma $\sqrt{\frac{b^2 - ac}{a}} \sqrt{1 - \xi^2}$, reduzindo a integral ao tipo do N.º 4 (pág. 237).

8. Outros exemplos de redução a integrais de funções racionais.

Dos outros tipos de funções que podem ser integrados pela redução a funções racionais, mencionaremos apenas dois: (1) expressões racionais contendo dois radicais diferentes das expressões lineares, $R(x, \sqrt{ax + b}, \sqrt{\alpha x + \beta})$; (2) expressões da forma $R\left(x, \sqrt[n]{\frac{ax + b}{\alpha x + \beta}}\right)$, onde a, b, α e β são constantes. No primeiro caso introduziremos a nova variável $\xi = \sqrt{ax + b}$, de sorte que $\alpha x + \beta = \xi^2$, e, conseqüentemente,

$$x = \frac{\alpha}{\xi^2 - \beta} \quad \text{e} \quad \frac{dx}{d\xi} = \frac{2\xi}{\alpha},$$

$$\begin{aligned} \text{então, } \int R(x, \sqrt{ax+b}, \sqrt{ax+\beta}) dx &= \\ &= \int R\left(\frac{\xi^2-\beta}{\alpha}, \sqrt{\frac{1}{\alpha}[a\xi^2-(a\beta-b\alpha)]}, \xi\right) \frac{2\xi}{\alpha} d\xi, \end{aligned}$$

que é do tipo já estudado no n.º 7 (pág. 238).

Se, no segundo caso, introduzirmos a variável

$$\xi = \sqrt[n]{\frac{ax+b}{ax+\beta}}$$

teremos

$$\xi^n = \frac{ax+b}{ax+\beta} \quad x = \frac{-\beta\xi^n+b}{\alpha\xi^n-a}, \quad \frac{dx}{d\xi} = \frac{a\beta-b\alpha}{(\alpha\xi^n-a)^2} n\xi^{n-1},$$

chegando, imediatamente, à fórmula

$$\begin{aligned} \int R\left(x, \sqrt[n]{\frac{ax+b}{ax+\beta}}\right) dx &= \\ &= \int R\left(\frac{-\beta\xi^n+b}{\alpha\xi^n-a}, \xi\right) \frac{a\beta-b\alpha}{(\alpha\xi^n-a)^2} n\xi^{n-1} d\xi, \end{aligned}$$

que é a integral de uma função racional.

9. Observações sobre os exemplos.

As discussões que precederam apresentam interesse puramente teórico, pois a realização dos cálculos efetivos, no caso de expressões complicadas, é extremamente laboriosa. É, portanto, aconselhável fazer uso, sempre que possível, da forma especial do integrando, para simplificar o trabalho. Por exemplo, para integrar a expressão $\frac{1}{a^2\sin^2x + b^2\cos^2x}$ é preferível empregar-se a substituição $t = \operatorname{tg} x$, em vez da apresentada na pág. 237, visto \sin^2x e \cos^2x poderem ser expressos como funções racionais de $\operatorname{tg} x$, evitando-se, assim, voltar à expressão $t = \operatorname{tg} \frac{x}{2}$. O mesmo vale para qualquer expressão formada racionalmente ⁽¹⁾ de \sin^2x , \cos^2x e $\sin x \cos x$. Ademais, para o cálculo de muitas integrais, é preferível a forma trigonométrica à racional, desde que a primeira possa ser avaliada por um processo simples de recorrência.

(1) Visto $\sin x \cos x = \operatorname{tg} x \cos^2 x$ poder ser expresso, racionalmente, em função de $\operatorname{tg} x$.

Por exemplo, embora o integrando da expressão $\int x^n(\sqrt{1-x^2})^m dx$ possa ser reduzido a forma racional, é mais simples fazer-se $x = \sin u$, transformando-o em $\int \sin^n u \cos^{m+1} u du$, já que esta fórmula pode ser facilmente tratada pelo método de recorrência da pág. 222 (ou, empregando os teoremas da adição, reduzir as potências dos senos e co-senos a senos e co-senos de ângulos múltiplos).

Para calcular a integral

$$\int \frac{dx}{a \cos x + b \sin x} \quad (a^2 + b^2 > 0),$$

em lugar de aplicar a teoria geral, pode-se determinar uma quantidade A e um ângulo θ , de sorte que

$$a = A \sin \theta, \quad b = A \cos \theta;$$

isto é, podemos escrever

$$A = \sqrt{a^2 + b^2}, \quad \sin \theta = \frac{a}{A}, \quad \cos \theta = \frac{b}{A}.$$

A integral assume, então, a forma

$$\frac{1}{A} \int \frac{dx}{\sin(x + \theta)},$$

e introduzindo a nova variável $x + \theta$ verificaremos (pág. 215) que o valor da integral é

$$\frac{1}{A} \log \left| \operatorname{tg} \frac{x + \theta}{2} \right|.$$

EXEMPLOS

Integrar:

- | | |
|--|---|
| 1. $\int \frac{dx}{1 + \sin x}.$ | 7. $\int \frac{dx}{1 + \cos^2 x}.$ |
| 2. $\int \frac{dx}{1 + \cos x}.$ | 8. $\int \frac{dx}{3 + \sin^2 x}.$ |
| 3. $\int \frac{dx}{2 + \sin x}.$ | 9. $\int \operatorname{tg}^2 x dx.$ |
| 4. $\int \frac{dx}{\sin^3 x}.$ | 10. $\int \frac{dx}{\sin x + \cos x}.$ |
| 5. $\int \frac{dx}{\cos x}.$ | 11. $\int \frac{\sin^2 x + \cos^3 x}{3 \cos^2 x + \sin^4 x} \sin x dx.$ |
| 6. $\int_0^{\pi/2} \frac{dx}{3 + \cos x}.$ | 12. $\int \sqrt{x^2 - 4} dx.$ |

13. $\int \sqrt{4 + 9x^2} dx.$ 16. $\int \frac{dx}{\sqrt{x + \sqrt{1-x}}}.$
 14. $\int \frac{dx}{(x-2)\sqrt{x^2-4x+3}}.$ 17. $\int \frac{\sqrt{1+x} + \sqrt{1-x}}{\sqrt{1+x} - \sqrt{1-x}} dx.$
 15. $\int x \sqrt{x^2 + 4x} dx.$ 18. $\int \frac{\sqrt{x-a}}{1 + \sqrt{x-a} + 1} dx.$
 19. $\int \frac{dx}{\sqrt{x-a} + \sqrt{x-b}}.$

7. OBSERVAÇÕES SOBRE AS FUNÇÕES NÃO INTEGRÁVEIS PELAS
FUNÇÕES ELEMENTARES

1. Definição de funções por meio de integrais. Integrais elípticas.

Com os exemplos apresentados dos tipos de funções integráveis pela redução a funções racionais, esgotamos, praticamente, a lista das funções que podem ser integradas por meio das funções elementares. As tentativas feitas para exprimir integrais gerais, tais como

$\int \frac{dx}{\sqrt{a_0 + a_1x + \dots + a_nx^n}}, \quad \int \sqrt{a_0 + a_1x + \dots + a_nx^n} dx$
 ou $\int \frac{e^x}{x} dx$ por meio de funções elementares, falharam sempre e, no século XIX, foi finalmente provado ser de fato impossível realizar tal desiderato.

Se, portanto, o objetivo do cálculo integral fôsse o de integrar funções referidas, unicamente, às funções elementares, teríamos chegado, decididamente, a um ponto derradeiro. Tal finalidade, entretanto, tão restrita, não tem justificativa intrínseca, sendo, ao contrário, de natureza um tanto artificial. Sabemos que qualquer função contínua possui integral, sendo a própria integral uma função contínua do limite superior, não indicando este fato coisa alguma sobre a possibilidade da integral poder, ou não, ser representada por funções elementares. Os aspectos característicos das funções elementares são baseados na facilidade com que são reconhecidas, na sua aplicação aos problemas numéricos, aplicação simplificada, muitas vezes, por tábuas convenientes ou, como no caso das funções racionais, pela simplicidade com que podem ser calculadas com o grau de precisão desejado.

No caso em que a integral de uma função não possa ser representada por meio de funções com as quais já estejamos familiarizados, nada nos impede de considerarmos tal integral como uma função "superior" em análise, o que equivale, apenas, a atribuir-lhe uma designação própria. Se a introdução desta nova espécie de funções convém ou não, depende das propriedades que possui, da frequência com que ocorre, e da facilidade com que possa ser manipulada na teoria e na prática. Desta maneira, o processo de integração serve de base para a formação de novas funções.

Além do mais, já estamos acostumados com este princípio desde que operamos com as funções elementares. Assim, vimos-nos obrigados a introduzir a integral $1/x$, anteriormente desconhecida, como nova função, que denominamos logaritmo e cujas propriedades foram determinadas com facilidade. Poderíamos ter deduzido as funções trigonométricas de maneira semelhante, fazendo uso, somente, das funções racionais e dos processos de integração ou do de inversão. Para tanto, basta apenas tomar uma ou outra das equações

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = \int_0^x \frac{dt}{1+t^2} \quad \text{ou} \quad \operatorname{arc} \operatorname{sen} x = \int_0^x \frac{dt}{\sqrt{1-t^2}}$$

como *definição* das funções $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$ ou $\operatorname{arc} \operatorname{sen} x$, respectivamente, a fim de chegarmos às funções trigonométricas, por inversão. Por este processo, a definição das funções mencionadas é independente da geometria; resta-nos a tarefa de desenvolver as suas propriedades, também independentemente da geometria ⁽¹⁾.

O primeiro e mais importante exemplo que nos leva além da região das funções elementares é fornecido pelas *integrais elípticas*. São integrais em que o integrando é formado de modo racional por meio de uma variável de integração e da raiz quadrada de uma expressão do terceiro ou quarto grau. Entre estas integrais, a função

$$u(s) = \int_0^s \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}}$$

se apresenta como tendo particular importância e a sua função inversa, $s(u)$, desempenha papel igualmente importante. Em particular,

⁽¹⁾ Não entraremos no desenvolvimento destas idéias aqui. O essencial é demonstrar os teoremas da adição referentes às funções inversas, isto é, para o seno e a tangente.

se $k = 0$, teremos $u(s) = \arcsen x$ e $s(u) = \sen u$, respectivamente. A função $s(u)$ foi estudada detalhadamente, e tabulada, tal como as funções elementares. Isto, entretanto, nos conduz para fora dos limites da presente discussão, levando-nos ao domínio das chamadas funções elípticas, que ocupam posição destacada na teoria das funções de variáveis complexas.

Observaremos, apenas, que a expressão “integral elíptica” se origina do fato destas integrais aparecerem no problema da determinação do comprimento dos arcos da elipse (capítulo V, pág. 289).

Além disso, integrais que à primeira vista têm uma aparência inteiramente diversa, mostram, após uma substituição simples, serem integrais elípticas. Como exemplo, a integral

$$\int \frac{dx}{\sqrt{\cos x - \cos z}}$$

transforma-se, pela substituição de $u = \cos \frac{x}{2}$, na integral

$$-k\sqrt{2} \int \frac{du}{\sqrt{(1-u^2)(1-k^2u^2)}}, \quad k = \frac{1}{\cos a/2},$$

a integral

$$\int \frac{dx}{\sqrt{\cos 2x}}$$

transforma-se em

$$\int \frac{du}{\sqrt{(1-u^2)(1-2u^2)}}$$

pela substituição de $u = \sen x$;

finalmente a integral

$$\int \frac{dx}{\sqrt{1-k^2\sen^2 x}}$$

pela substituição de $u = \sen x$, transforma-se em

$$\int \frac{du}{\sqrt{(1-u^2)(1-k^2u^2)}}$$

2. Derivação e integração.

Incluiremos aqui outra observação sobre a relação existente entre derivação e integração. A derivação pode ser considerada como processo mais elementar do que a integração, visto que, em hipótese alguma, nos conduzirá para fora dos domínios das funções conhecidas. Por outro lado, devemos lembrar que a derivabilidade de uma função contínua arbitrária não é, de modo algum, uma conclusão estabelecida, mas sim uma hipótese adicional muito restrita. Vimos, efetivamente, que existem funções contínuas que não são deriváveis

em pontos isolados, e podemos mencionar que desde o tempo de Weierstrass foram apresentados muitos exemplos de funções contínuas que não possuem derivada em qualquer ponto ⁽¹⁾. (Na definição matemática da continuidade há, portanto, muito menos do que a simples intuição nos levaria a supor.) Em contraste com isto, ainda que a integração por meio das funções elementares nem sempre seja possível, temos certeza de que, em qualquer circunstância, existe a integral de uma função contínua.

Tomadas em conjunto, vemos que a integração e a derivação não podem ser classificadas, simplesmente, como mais elementar ou menos elementar, mas que, sob alguns pontos de vista, o primeiro dos processos citados é mais elementar, ao passo que sob outros, será o segundo.

No que diz respeito ao conceito de integral, veremos na próxima seção que o mesmo não está rigidamente ligado à hipótese de que o integrando seja uma função contínua, podendo ser estendido a numerosas classes de funções com descontinuidade.

8. EXTENSÃO DO CONCEITO DE INTEGRAL. INTEGRAIS IMPRÓPRIAS.

1. Funções descontínuas com saltos.

Em primeiro lugar vemos que não há dificuldade em estender o

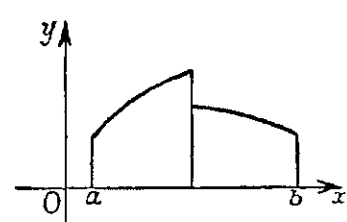


Fig. 4.—Integral de uma função descontínua

conceito de integral ao caso em que a função a integrar apresente descontinuidades com salto, em um ou mais pontos, no intervalo de integração. Para tanto devemos, somente, considerar a integral da função como a soma das integrais estendidas aos intervalos separados em que a função é contínua ⁽²⁾. A integral conserva, então, o seu significado intuitivo de área (fig. 4).

⁽¹⁾ Titchmarsh, *The Theory of Functions* (Oxford, 1932), § § 11.21-11.23 (págs. 350-354).

⁽²⁾ Na realidade, deveríamos ter observado que na definição anterior de integral, consideramos o intervalo fechado e a função contínua no intervalo. Esta hipótese não acarreta nenhuma dificuldade, visto que, em cada subintervalo fechado, podemos estender a função de tal modo, que seja contínua, dando-lhe para valor, no ponto extremo, o limite da mesma quando x se aproxima do ponto terminal, partindo do interior do intervalo.

3. Funções com descontinuidades infinitas.

Quando as funções apresentam descontinuidades infinitas, no interior do intervalo ou em algum dos seus extremos, o caso é completamente diferente. A fim de formularmos a noção de integral, mesmo nestes casos, devemos apresentar um processo posterior de limite. Antes, porém, de anunciarmos a definição geral, ilustraremos algumas das suas possibilidades com uns poucos exemplos.

Iniciaremos com a integral $\int_{\epsilon}^1 \frac{dx}{x^{\alpha}}$

onde α representa uma quantidade positiva. O integrando $1/x^{\alpha}$ torna-se infinito quando $x \rightarrow 0$, não sendo possível, pois, estendermos a integral ao limite inferior 0. Podemos, porém, indagar o que sucede quando tomamos a integral desde o limite positivo ϵ ao limite 1, digamos, e, finalmente, fazemos ϵ tender para 0. De acordo com as regras elementares da integração, desde que $\alpha \neq 1$ obteremos

$$\int_{\epsilon}^1 \frac{dx}{x^{\alpha}} = \frac{1}{1-\alpha} (1 - \epsilon^{1-\alpha}).$$

Reconhecemos, imediatamente, a ocorrência das seguintes possibilidades: (1) α é maior do que 1; então, quando $\epsilon \rightarrow 0$, o segundo membro tende para o ∞ ; (2) α é menor do que 1; neste caso, o segundo membro tende para o limite $1/(1-\alpha)$. No segundo caso, portanto, adotaremos simplesmente este valor-limite como a integral entre os limites 0 e 1. No primeiro caso, diremos que a integral entre os limites 0 e 1 não existe. (3) No terceiro caso, quando $\alpha = 1$, a integral valerá $-\log \epsilon$, e quando $\epsilon \rightarrow 0$ ela não se aproximará de limite algum, tendendo para o ∞ , isto é, a integral entre 0 e 1 não existe.

Outro exemplo da extensão de uma integral além de uma descontinuidade infinita é dado pelo integrando $\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$. Acharmos que

$$\int_0^{1-\epsilon} \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \arcsen(1-\epsilon).$$

Se fizermos ϵ tender para 0, o segundo membro convergirá para um limite definido, $\pi/2$, e chamaremos a este, o valor da integral $\int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}}$, embora o integrando se torne infinito no ponto $x = 1$.

Para que possamos extrair um conceito perfeitamente geral destes exemplos, notaremos em primeiro lugar que, evidentemente, não haverá diferença essencial se a descontinuidade do intervalo ocorrer no extremo inferior ou no superior do intervalo de integração. Podemos, então, estabelecer o enunciado seguinte:

Se num intervalo $a \leq x \leq b$, a função $f(x)$ fôr contínua, com a única exceção do ponto extremo b , definimos $\int_a^b f(x) dx$, como o limite

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_a^{b-\epsilon} f(x) dx$$

— em que o ponto $b - \epsilon$ se aproxima de b , a partir do interior do intervalo — desde que tal limite exista.

Neste caso, diremos que a integral imprópria $\int_a^b f(x) dx$ é convergente. Se, entretanto, não existir o limite, diremos que a integral não existe, ou não converge, ou ainda, que ela diverge.

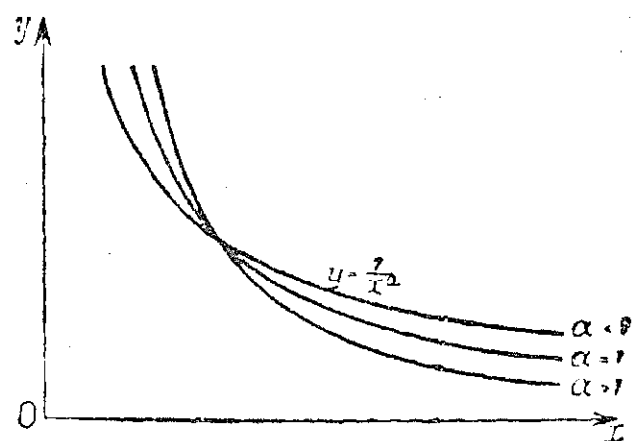


Fig. 5.— Convergência ou divergência de integrais impróprias

Quando o limite inferior, e não o superior, do intervalo de integração fôr o ponto excepcional, verifica-se definição análoga à que estabelecemos acima.

Mesmo as integrais impróprias podem ser interpretadas como áreas. Não forma sentido, naturalmente, falarmos da área de uma região que se estende até o infinito, porém, podemos tentar defini-la por meio da passagem ao limite de uma região limitada, com área finita. Por exemplo, os resultados já obtidos para a função $1/x^\alpha$ indicam que a área limitada pelo eixo dos x , pelas linhas $x = 1$ e $x = \epsilon$ e pela curva $y = 1/x^\alpha$ tende para um limite finito, quando $\epsilon \rightarrow 0$, desde que $\alpha < 1$, o que tenderá para o infinito se $\alpha \geq 1$. Esta constatação pode ser expressa simplesmente, como segue: a área compreendida pelos eixos dos x e dos y , pela curva e pela linha $y = 1$ será finita ou infinita, conforme $\alpha < 1$ ou $\alpha \geq 1$.

A intuição não pode, como é claro, dar-nos uma informação precisa sobre a ponderabilidade da área de uma região que se estende ao infinito. Desta região podemos dizer, unicamente, que quanto mais os seus lados se aproximarem um do outro, tanto mais provável será que ela tenha uma área finita. A figura 5 explica

o que acabamos de dizer, isto é, a possibilidade da área ser finita para $\alpha < 1$ enquanto que se torna infinita quando $\alpha \geq 1$.

Para decidir se uma função $f(x)$ que apresenta uma descontinuidade infinita no ponto $x = b$, pode ser integrada até b , podemos, muitas vezes, evitar uma investigação especial, usando o seguinte critério:

Seja $f(x)$ uma função positiva ⁽¹⁾ no intervalo $a \leq x \leq b$, e $\lim_{x \rightarrow b} f(x) = \infty$.

A integral $\int_a^b f(x) dx$ convergirá se existirem, tanto um número μ menor do que 1, como um número fixo M , independente de x , tais que, em qualquer ponto do intervalo $a \leq x < b$ se verifique a desigualdade

$f(x) \leq \frac{M}{(b-x)^\mu}$. Em outras palavras, a integral será convergente se

no ponto $x = b$, a função $f(x)$ tornar-se infinita de ordem menor do que a primeira. Por outro lado, a integral será divergente, se existirem duas quantidades $\nu \geq 1$ e outra fixa N tais que, em qualquer ponto do

intervalo $a \leq x < b$ se verifique a desigualdade $f(x) \geq \frac{N}{(b-x)^\nu}$. Em

outras palavras, a integral divergirá, se no ponto $x = b$ a função $f(x)$ se tornar infinita, no mínimo, de primeira ordem.

A demonstração decorre quase imediatamente, por comparação com os casos especiais, muito simples, apresentados acima. Para demonstrar a primeira parte do teorema, observemos que, para $0 < \epsilon < b - a$, teremos

$$0 \leq \int_a^{b-\epsilon} f(x) dx \leq \int_a^{b-\epsilon} \frac{M}{(b-x)^\mu} dx.$$

Como $\epsilon \rightarrow 0$, a integral à direita, que é obtida da integral $\int_a^b \frac{dx}{x^\alpha}$ (pág. 128)

por simples mudança de notação, tem limite, permanecendo, portanto,

restringida. De mais a mais, os valores de $\int_a^{b-\epsilon} f(x) dx$ crescem monô-

tonamente quando $\epsilon \rightarrow 0$, e como eles, também, estão delimitados,

devem possuir limite, e a integral $\int_a^b f(x) dx$ será, portanto, convergente.

Deixamos a demonstração paralela da segunda parte do teorema, como exercício, para o leitor resolver.

⁽¹⁾ Veremos, no apêndice do capítulo VIII (pág. 418) que estas restrições, quanto ao sinal, podem ser facilmente postas de lado.

De modo semelhante, vemos que teoremas inteiramente análogos têm lugar quando o *limite inferior* da integral fôr o ponto de descontinuidade infinita. Se o ponto em que ocorre a descontinuidade infinita estiver no interior do intervalo de integração, usaremos este ponto somente para subdividir o intervalo em duas partes, aplicando, então, as considerações feitas a cada uma delas separadamente.

Como mais um exemplo, estudemos a integral elíptica

$$\int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}} \quad (k^2 < 1).$$

A identidade $1-x^2 = (1-x)(1+x)$ permite ver que, à medida que $x \rightarrow 1$, o integrando se torna infinito de ordem $\frac{1}{2}$, donde se segue que a integral imprópria existe.

3. Intervalo infinito de integração.

Outra extensão importante do conceito de integral consiste em tomar o infinito como um dos limites da integração. A fim de tornarmos precisa tal extensão, introduziremos a seguinte notação: se a integral

$$\int_a^A f(x) dx,$$

onde a é fixo, tender para um limite definido, quando A crescer além de qualquer valor, de maneira positiva, designaremos o limite por

$$\int_a^\infty f(x) dx,$$

e diremos que a função $f(x)$ é integrada desde a até ∞ . Naturalmente, tal integral não precisa, necessariamente, existir, ou como se diz muitas vezes, não é *convergente*.

Exemplos simples das diversas possibilidades são novamente fornecidos pelas funções $f(x) = 1/x^\alpha$,

$$\int_1^A \frac{dx}{x^\alpha} = \frac{1}{1-\alpha} (A^{1-\alpha} - 1).$$

Vemos, aqui, que se excluirmos, novamente, o caso em que $\alpha = 1$, a integral no infinito existe para $\alpha > 1$ e, de fato,

$$\int_1^\infty \frac{dx}{x^\alpha} = \frac{1}{\alpha-1};$$

ao contrário, quando $\alpha < 1$, a integral não existe. Para $\alpha = 1$ a integral deixa novamente de existir, visto que $\log x$ tende para o infinito juntamente com x . Vemos, além disso, que relativamente à integração sobre um intervalo infinito.

as funções $1/x^\alpha$ não se comportam da mesma maneira que no caso da integração a partir da origem. Um olhar à figura 5 torna o enunciado plausível, pois vemos que, quanto maior fôr α , tanto mais perto do eixo dos x deverão ser desenhadas as curvas, desde que x seja suficientemente grande, sendo aceitável a suposição de que a área considerada tende para um limite definido, para valores convenientemente grandes de α .

O critério seguinte, para a determinação da existência de integrais como limite infinito é útil, muitas vezes. Admitiremos novamente que para valores suficientemente grandes de x , digamos $x \geq a$, o integrando tenha sempre o mesmo sinal que, sem perda de generalidade, podemos escolher positivo ⁽¹⁾. Teremos, então, o seguinte enunciado:

A integral $\int_a^\infty f(x) dx$ convergirá se a função $f(x)$ se anular no infinito com ordem superior à primeira, isto é, se existir uma quantidade $\nu > 1$ tal que, para qualquer valor de x , tão grande quanto quisermos, se verifique a relação $0 < f(x) \leq \frac{M}{x^\nu}$, sendo M uma quantidade fixa, independente de x . A integral divergirá se a função permanecer positiva e se anular no infinito em ordem não superior à primeira, isto é, se houver uma quantidade fixa $N > 0$ tal que $xf(x) \geq N$.

A demonstração destes critérios, que é feita paralelamente ao raciocínio anterior, será deixada ao leitor.

Um exemplo muito simples é fornecido pela integral $\int_a^\infty \frac{1}{x^2} dx$ ($a > 0$), cujo integrando se anula no infinito, na segunda ordem. Efetivamente, vemos, desde logo, que a integral é convergente, pois $\int_a^A \frac{1}{x^2} dx = \frac{1}{a} - \frac{1}{A}$, e portanto

$$\int_a^\infty \frac{1}{x^2} dx = \frac{1}{a}.$$

Outro exemplo, igualmente simples, é

$$\int_0^\infty \frac{1}{1+x^2} dx = \lim_{A \rightarrow \infty} (\arctg A - \arctg 0) = \frac{\pi}{2}.$$

4. Função-gama.

Um exemplo de particular importância em análise é oferecido pela chamada função-gama.

$$\Gamma(n) = \int_0^\infty e^{-x} x^{n-1} dx \quad (n > 0).$$

⁽¹⁾ Como veremos no apêndice do capítulo VIII (pág. 418), esta restrição de sinal pode ser facilmente removida.

Neste caso, também, o critério de convergência é satisfeito. Por exemplo, se escolhermos $\nu = 2$, teremos $\lim_{x \rightarrow \infty} x^2 \cdot e^{-x} x^{n-1} = 0$, visto a função exponencial e^{-x} tender para zero com ordem superior à de qualquer outra potência $1/x^m$ ($m > 0$). A função-gama, que pode ser considerada como função do número n (não necessariamente inteiro), satisfaz uma relação notável, que podemos obter pela seguinte dedução, aplicando o método da integração por partes. Tomaremos, de início,

$$\int e^{-x} x^{n-1} dx = -e^{-x} x^{n-1} + (n-1) \int e^{-x} x^{n-2} dx.$$

Se considerarmos esta fórmula entre os limites 0 e A e fizermos, então, A crescer além de qualquer limite, obteremos

$$\Gamma(n) = (n-1) \int_0^\infty e^{-x} x^{n-2} dx = (n-1) \Gamma(n-1),$$

e empregando esta fórmula de recorrência, desde que μ seja inteiro e $0 < \mu < n$,

$$\Gamma(n) = (n-1)(n-2) \dots (n-\mu) \int_0^\infty e^{-x} x^{n-\mu-1} dx.$$

Em particular, se n for inteiro e positivo, virá

$$\Gamma(n) = (n-1)(n-2) \dots 3 \cdot 2 \cdot 1 \int_0^\infty e^{-x} dx,$$

e como

$$\int_0^\infty e^{-x} dx = 1,$$

segue-se, finalmente,

$$\Gamma(n) = (n-1)(n-2) \dots 2 \cdot 1 = (n-1)!$$

Esta expressão das fatoriais por meio de integrais é de grande importância em diversas aplicações.

As integrais $\int_0^\infty e^{-x^2} dx$, $\int_0^\infty x^2 e^{-x^2} dx$

também convergem, como facilmente nos certificaremos aplicando o critério exposto.

5. Integral de Dirichlet.

Uma integral convergente, importante em muitas aplicações, mas cuja convergência não segue diretamente o nosso critério, e que é um caso simples do tipo estudado por Dirichlet, é

$$I = \int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx.$$

Como vemos facilmente, ela será convergente quando o limite superior for finito, pois $\frac{\sin x}{x} \rightarrow 1$ quando $x \rightarrow 0$. Sua convergência no intervalo infinito é devida à mudança periódica do sinal do integrando, a qual faz com que as contribuições para a integral, relativas a intervalos vizinhos do comprimento π , quase se cancelem mutuamente. A fim de nos servir desta circunstância, escreveremos a expressão

$$D_{AB} = \int_A^B \frac{\sin x}{x} dx$$

sob a forma

$$D_{AB} = \int_A^{A+\pi} \frac{\sin x}{x} dx - \int_B^{B+\pi} \frac{\sin x}{x} dx + \int_{A+\pi}^{B+\pi} \frac{\sin t}{t} dt,$$

introduzindo, nas três integrais do segundo membro, a nova variável $x = t - \pi$, donde $\sin t = -\sin x$, e

$$D_{AB} = \int_A^{A+\pi} \frac{\sin x}{x} dx - \int_A^{B+\pi} \frac{\sin x}{x} dx - \int_A^B \frac{\sin x}{x+\pi} dx.$$

Somando esta relação com a expressão original de D_{AB} , teremos

$$2D_{AB} = \int_A^{A+\pi} \frac{\sin x}{x} dx - \int_B^{B+\pi} \frac{\sin x}{x} dx + \pi \int_A^B \frac{\sin x}{x(x+\pi)} dx.$$

Se admitirmos que $B > A > 0$, segue-se que

$$|2D_{AB}| < \frac{2\pi}{A} + \pi \int_B^A \frac{dx}{x^2}.$$

Podemos empregar o método da página 127, observando que

$$-\frac{1}{x} \leq \frac{\sin x}{x} \leq \frac{1}{x}$$

$$\text{e} \quad -\frac{1}{x^2} \leq \frac{\sin x}{x(x+\pi)} \leq \frac{1}{x^2}$$

para os valores positivos de x . A integral da direita é convergente, pelo critério conhecido, e a fórmula mostra que $|D_{AB}| \rightarrow 0$, à medida que A e B tendem, ambos, para o infinito. Temos, pois,

$$|D_{0B} - D_{0A}| = |D_{AB}|,$$

segundo-se, pelo critério de convergência de Cauchy, que D_{0B} tende para um limite definido, quando $B \rightarrow \infty$. Em outras palavras, a inte-

gral I existe. Outra demonstração será apresentada no apêndice do capítulo VIII (pág. 418), e na pág. 450 mostraremos que I tem o valor $\pi/2$.

6. Substituição.

É claro que todas as regras para a substituição de novas variáveis, etc., são válidas para as integrais impróprias convergentes. Como exemplo, para calcularmos $\int_0^\infty x e^{-x^2} dx$, introduzimos a nova variável $u = x^2$, obtendo

$$\int_0^\infty x e^{-x^2} dx = \frac{1}{2} \int_0^\infty e^{-u} du = \lim_{A \rightarrow \infty} \frac{1}{2} (1 - e^{-A}) = \frac{1}{2}.$$

Outro exemplo do emprego da substituição no estudo das integrais impróprias, é oferecido pelas integrais de Fresnel, as quais ocorrem na teoria da difração da luz:

$$F_1 = \int_0^\infty \sin(x^2) dx, \quad F_2 = \int_0^\infty \cos(x^2) dx.$$

A substituição $x^2 = u$ conduz a

$$F_1 = \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{\sin u}{\sqrt{u}} du, \quad F_2 = \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{\cos u}{\sqrt{u}} du.$$

Integrando por partes, teremos

$$\int_A^B \frac{\sin u}{\sqrt{u}} du = \frac{\cos A}{\sqrt{A}} - \frac{\cos B}{\sqrt{B}} - \frac{1}{2} \int_A^B \frac{\cos u}{u^{3/2}} du.$$

Quando A e B tendem para o ∞ , os primeiros dois termos do segundo membro tendem para 0, e, pelo critério da pág. 250, a própria integral tende para zero. Portanto, empregando o mesmo raciocínio que fizemos para a integral de Dirichlet, vemos que a integral F_1 é convergente. A convergência da integral F_2 é demonstrada de maneira idêntica.

As integrais de Fresnel mostram que uma integral imprópria pode existir, embora o integrando não tenda para zero, quando $x \rightarrow \infty$. De fato, uma integral imprópria pode existir mesmo quando o integrando não é limitado, conforme mostra o exemplo

$$\int_0^\infty 2u \cos(u^4) du.$$

Quando $u^4 = n\pi$, isto é, quando $u = \sqrt[4]{n\pi}$, $n = 0, 1, 2, \dots$, o inte-

grando torna-se $2\sqrt[4]{n\pi} \cos n\pi = \pm 2\sqrt[4]{n\pi}$, sendo, pois, ilimitado. Pela substituição $u^2 = x$, entretanto, a integral reduz-se a

$$\int_1^\infty \cos(x^2) dx,$$

a qual converge, conforme acabamos de mostrar.

As integrais impróprias podem, por meio de substituições, ser transformadas, muitas vezes, em integrais próprias. Por exemplo, a transformação $x = \sin u$ dá-nos

$$\int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \int_0^{\pi/2} du = \frac{\pi}{2}.$$

Por outro lado, as integrais das funções contínuas podem ser transformadas em integrais impróprias; isto ocorrerá se a transformação $u = \phi(x)$ fôr tal que num dos extremos do intervalo da integração a derivada $\phi'(x)$ se anule, de sorte que dx/du seja infinita.

EXEMPLOS

Comprovar a convergência das integrais impróprias dos exemplos 1-11:

1. $\int_{-3}^3 \frac{dx}{x^2}.$

2. $\int_{-1}^1 \frac{dx}{\sqrt{x}}.$

3. $\int_{-\infty}^\infty \frac{dx}{1+x^6}.$

4. $\int_0^\infty \frac{dx}{(1+x)\sqrt{x}}.$

5. $\int_0^\pi \frac{dx}{1-\cos x}.$

6. $\int_B^A \frac{dx}{\sqrt{(x-a_1)(x-a_2)(x-a_3)(x-a_4)}},$ onde a_1, a_2, a_3, a_4 são todos diferentes, porém, compreendidos entre A e B .

7. $\int_0^\infty \frac{\arctg x}{1+x^2} dx.$

8. $\int_0^\infty \frac{\arctg x}{1-x^2} dx.$

9. $\int_1^\infty \frac{x}{1-e^x} dx.$

10. $\int_0^\infty \frac{x}{e^x-1} dx.$

11. $\int_0^{\pi/2} \log \tg x dx.$

12.* Demonstrar que $\int_0^\infty \sin^2 \left[\pi \left(x + \frac{1}{x} \right) \right] dx,$ não existe.

13.* Demonstrar que $\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^\infty \frac{dx}{1+kx^{10}} = 0.$

14. Para quais valores de s as integrais (a) $\int_0^\infty \frac{x^{s-1}}{1+x} dx,$ (b) $\int_0^\infty \frac{\sin x}{x^s} dx,$ são convergentes?

15.* A integral $\int_0^\infty \frac{\sin t}{1+t} dt$ é convergente?

16.* (a) Se a for um número fixo, positivo, demonstrar que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{-a}^a \frac{h}{h^2 + x^2} dx = \pi.$$

(b) Se $f(x)$ for contínua no intervalo $-1 \leq x \leq 1$, demonstrar que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{-1}^1 \frac{h}{h^2 + x^2} f(x) dx = \pi f(0).$$

EXEMPLOS DIVERSOS

Calcular as integrais dos Ns. 1-7:

1. $\int e^{x \sin x} dx.$

2. $\int \sin^3 x \cos^6 x dx$ (Por um método mais abreviado do que o do texto, empregando identidades trigonométricas.)

3. $\int (\log x)^2 dx.$

4. $\int \frac{\sin x dx}{3 + \sin^2 x}.$

5. $\int \sqrt{1 - e^{-2x}} dx.$

6. $\int_{-1}^{+1} x e^{-x^2} \operatorname{tg}^2 x dx.$

7. $\int_{\frac{1}{2}}^2 \frac{1}{x} \operatorname{sen} \left(x - \frac{1}{x} \right) dx.$

8.* Demonstrar que $\lim_{x \rightarrow \infty} e^{-x^2} \int_0^x e^{t^2} dt = 0.$

9. Admitindo que $|\alpha| \neq |\beta|$, mostrar que

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T \operatorname{sen} \alpha x \operatorname{sen} \beta x dx = 0.$$

10. Calcular $\int_{-1}^1 x^3 e^{-x^4} \cos 2x dx.$

11.* Demonstrar que a substituição $x = \frac{\alpha t + \beta}{\gamma t + \delta}$, onde $\alpha\delta - \gamma\beta \neq 0$, transforma a integral

$$\int \frac{dx}{\sqrt{ax^4 + bx^3 + cx^2 + dx + e}}$$

em outra de tipo semelhante, e que, se o polinômio do 4.º grau

$$ax^4 + bx^3 + cx^2 + dx + e$$

não tiver fatores repetidos, o mesmo acontecerá com a nova função do 4.º grau em t , que toma o lugar da anterior.

Demonstrar que o mesmo enunciado se aplica a

$$\int R(x, \sqrt{ax^4 + bx^3 + cx^2 + dx + e}) dx,$$

onde R é uma função racional.

12. Determinar o limite de $a_n = \frac{1}{n+1} + \frac{1}{n+2} + \dots + \frac{1}{2n}$, quando $n \rightarrow \infty$.

13.* Determinar o limite de

$$b_n = \frac{1}{\sqrt{n^2-0}} + \frac{1}{\sqrt{n^2-1}} + \frac{1}{\sqrt{n^2-4}} + \dots + \frac{1}{\sqrt{n^2-(n-1)^2}}.$$

14.* Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{\frac{n!}{n^n}} = \frac{1}{e}$.

15.* Sendo α um número qualquer maior do que -1 , calcular

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1^\alpha + 2^\alpha + 3^\alpha + \dots + n^\alpha}{n^{\alpha+1}}.$$

APÊNDICE AO CAPÍTULO IV

SEGUNDO TEOREMA DO VALOR MÉDIO DO CÁLCULO INTEGRAL

O método de integração por partes faculta-nos um processo simples para provar um importante teorema sobre o cálculo das integrais, geralmente chamado — segundo teorema do valor médio da cálculo integral.

Suponhamos que a função $\phi(x)$ é monótona e contínua no intervalo $a \leq x \leq b$, e que a sua derivada $\phi'(x)$ é contínua. Admitamos, ainda, que $f(x)$ é uma função contínua arbitrária no mesmo intervalo. O segundo teorema do valor médio do cálculo integral será, então, enunciado da seguinte maneira. Existe um número ξ , tal que $a \leq \xi \leq b$, para o qual

$$\int_a^b f(x)\phi(x)dx = \phi(a) \int_a^\xi f(x)dx + \phi(b) \int_\xi^b f(x)dx.$$

Para demonstrá-lo, observemos, preliminarmente, que podemos supor que $\phi(b) = 0$, visto que substituindo $\phi(x)$ por $\phi(x) - \phi(b)$, os dois membros da equação são alterados pela mesma quantidade e dão uma função que se anula para $x = b$. Além disso, podemos admitir que $\phi(a) > 0$. Sendo $\phi(a) < 0$, precisamos apenas substituir $\phi(x)$ por $-\phi(x)$, o que muda o sinal de ambos os membros da equação. (O caso em que $\phi(a) = 0$ é trivial, pois se tanto $\phi(a)$ como $\phi(b)$ se anulam, $\phi(x)$ deve ser igualmente nula, e a equação proposta transforma-se

em $0 = 0$.) Precisamos sòmente demonstrar que, se $\phi(x)$ fôr contínua e monótona decrescente, e $\phi(b) = 0$, teremos

$$\int_a^b f(x)\phi(x)dx = \phi(a) \int_a^{\xi} f(x)dx.$$

Faremos, agora, $F(x) = \int_a^x f(x)dx$ e aplicaremos a fórmula da integração por partes ao primeiro membro da última equação. Virá, então,

$$\int_a^b f(x)\phi(x)dx = F(x)\phi(x) \Big|_a^b + \int_a^b F(x) [-\phi'(x)] dx.$$

A parte integrada se anula, já que $F(a)$ e $\phi(b)$ são iguais a zero. A expressão $-\phi'(x)$ é positiva em qualquer posição, de sorte que podemos aplicar o primeiro teorema do valor médio do cálculo integral. Chegaremos, então, ao seguinte valor da integral da direita

$$F(\xi) \int_a^b [-\phi'(x)] dx, \quad a \leq \xi \leq b.$$

Mas

$$F(\xi) = \int_a^{\xi} f(x)dx \text{ e } \int_a^b [-\phi'(x)] dx = \phi(a) - \phi(b) = \phi(a),$$

ficando, assim, estabelecido o teorema.

Este teorema pode ser estendido para classes mais gerais de funções (embora não apresentemos a demonstração), visto permanecer verdadeiro para qualquer função monótona $\phi(x)$, quer admita derivada, quer não. Finalmente, êle se verifica para qualquer função monótona descontínua, para a qual possamos integrar $f(x)\phi(x)$.

CAPÍTULO V

APLICAÇÕES

Neste capítulo, depois de algumas preliminares, mostraremos como se aplica o que aprendemos até aqui, à geometria e à física.

1. REPRESENTAÇÃO DAS CURVAS

1. Representação paramétrica.

Como já vimos no capítulo I (pág. 17), na representação das curvas por meio de uma equação $y = f(x)$, devemos nos restringir, sempre, a um ramo unívoco. É, por isso, mais conveniente, especialmente quando se trata de curvas fechadas, estudarmos outros métodos analíticos de representação. A representação mais geral, e, ao mesmo tempo, a mais empregada, das curvas, é a *paramétrica*. Em lugar de se considerar cada uma das coordenadas retangulares como função da outra, tomamos *ambas* as coordenadas x e y como função de uma *terceira* variável independente, o *parâmetro*. O ponto considerado, de coordenadas x e y , descreve pois a curva, à medida que t percorre um intervalo definido. Representações como estas já foram encontradas nos capítulos anteriores. Por exemplo, para o círculo $x^2 + y^2 = a^2$ teremos uma representação paramétrica da forma $x = a \cos t$, $y = a \sin t$, que, como já sabemos, indica, geometricamente, um ângulo com o vértice no centro do círculo. Para a elipse $x^2/a^2 + y^2/b^2 = 1$ teremos, de maneira análoga, a representação paramétrica $x = a \cos t$, $y = b \sin t$, onde t é o ângulo excêntrico, isto é, o ângulo central correspondente ao ponto do círculo circunscrito, situado, verticalmente, acima ou abaixo do ponto $P(a \cos t, b \sin t)$ da elipse (fig. 1). Em ambos os casos, o ponto com coordenadas x , y descreve o círculo completo ou a elipse, quando o parâmetro t percorre o intervalo compreendido entre 0 e 2π .

Em geral, podemos representar uma curva paramétrica, fazendo

$$x = \phi(t) = x(t), \quad y = \psi(t) = y(t),$$

isto é, conhecendo duas funções do parâmetro t . Empregaremos a notação mais condensada $x(t)$ e $y(t)$ quando não houver perigo de confusão. As duas funções $\phi(t)$ e $\psi(t)$ devem ser determinadas para cada curva, de modo que a totalidade de pares funcionais $x(t)$ e $y(t)$, correspondente a um dado intervalo de valores, dê todos os pontos sobre a curva, e nenhum fora dela.

Se a curva for dada sob a forma $y =$

$= f(x)$, podemos obter uma repre-

sentação desta espécie, escrevendo

primeiramente $x = \phi(t)$, onde $\phi(t)$ é

uma função monótona qualquer,

contínua, que, num intervalo defi-

nido, passa exatamente uma vez so-

bre cada valor de x considerado.

Segue-se, então, que $y = f[\phi(t)]$,

isto é, a segunda função $\psi(t)$ é obtida

compondo-se f e ϕ . Vemos assim que,

graças à arbitrariedade da escolha

da função ϕ , dispomos de completa liberdade na representação para-

métrica de uma curva dada. Em particular, podemos fazer, efetiva-

mente, $t = x$ e assim considerar a representação original $y = f(x)$ como

equação paramétrica, com o parâmetro $t = x$.

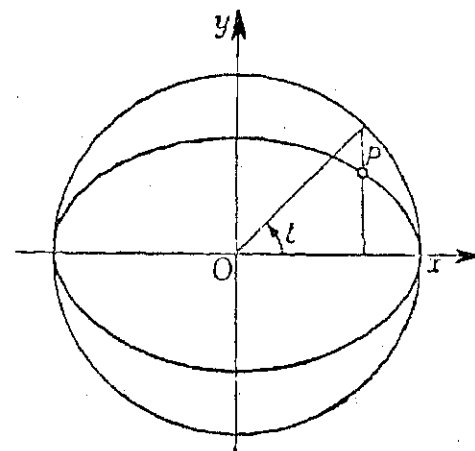


Fig. 1

A vantagem da representação paramétrica reside em se poder aproveitar a arbitrariedade da escolha para fins de simplificação. Por exemplo, representamos a curva $y = \sqrt{x^2}$ fazendo $x = t^3$ e $y = t^2$, de sorte que $\phi(t) = t^3$, $\psi(t) = t^2$. O ponto de coordenadas x, y descreverá, então, a curva completa (parábola semicúbica), quando t variar de $-\infty$ até $+\infty$.

Se, por outro lado, tivermos inicialmente uma curva dada pelas suas equações paramétricas $x = \phi(t)$, $y = \psi(t)$, e desejarmos obter a representação não paramétrica, isto é, sob a forma $y = f(x)$, basta, apenas, eliminar o parâmetro t nas duas equações. No caso das representações paramétricas do círculo e da elipse, dadas acima, podemos efetuar tal eliminação imediatamente, elevando-se ao quadrado e em-

pregando a equação $\sin^2 t + \cos^2 t = 1$. (Damos mais abaixo outro exemplo.) Em geral, teríamos que achar uma expressão para t , partindo da equação $x = \phi(t)$, por meio da função inversa $t = \Phi(x)$, substituindo-a em $y = \psi(t)$, para obtermos, finalmente, a representação $y = \psi[\Phi(x)] = f(x)$ ⁽¹⁾. Em tal eliminação, naturalmente, devemos-nos restringir, via de regra, a um segmento da curva, ou, mais precisamente, a uma porção da curva que não seja cortada duas vezes por uma linha qualquer paralela ao eixo dos y .

A representação paramétrica compreende um *sentido* definido segundo o qual a curva é descrita, e que corresponde à direção em que os valores do parâmetro crescem. Tal direção será denominada *sentido positivo*. Se, por exemplo, o ponto $x = x(t)$, $y = y(t)$ descrever a curva C enquanto t atravessar o intervalo $t_0 \leq t \leq t_1$ e os pontos extremos da curva P_0 e P_1 corresponderem, respectivamente, a t_0 e t_1 , a linha é gerada positivamente de P_0 para P_1 . Se introduzirmos $\tau = -t$ como novo parâmetro, a curva C corresponderá aos valores $-t_1 \leq \tau \leq -t_0$ da variável τ , enquanto os pontos extremos P_0 e P_1 corresponderão a $\tau = -t_1$ e $\tau = -t_0$, respectivamente. Se, agora, percorrermos a curva de P_0 para P_1 , prosseguiremos na direção em que os valores do parâmetro τ decrescem, isto é, em sentido negativo. Em geral, uma mudança de parâmetro $t = t(\tau)$ conserva o sentido segundo o qual a curva é descrita se $t(\tau)$ for uma função monótona crescente, alterando-o quando $t(\tau)$ for uma função monótona decrescente.

2. Interpretação do parâmetro. Mudança de parâmetro.

Em muitos casos podemos atribuir uma interpretação física imediata ao parâmetro t , considerando-o como tempo. Justamente, o fato das coordenadas x , y de um ponto serem dadas em função do tempo, é que permite exprimir-se matematicamente qualquer movimento do ponto num plano. Estas duas funções determinam, portanto, o *movimento ao longo de um caminho ou trajetória*, sob forma paramétrica.

Como exemplo apresentaremos a cicloide que se origina quando um círculo rola ao longo de uma linha reta ou de um círculo, sem deslizamento. Limitar-nos-emos aqui ao caso mais simples, isto é, em que um círculo de raio a rola sobre o

⁽¹⁾ Pode acontecer, entretanto, que a equação $y = f(x)$, obtida desta forma, signifique *mais* do que a representação paramétrica original. Assim, por exemplo, as equações $x = a \sin t$, $y = b \sin t$, representam unicamente a porção finita da linha $y = bx/a$, situada entre os pontos $x = -a$, $y = -b$ e $x = a$, $y = b$, ao passo que $y = bx/a$ representa toda a linha.

eixo dos x , e consideraremos um ponto da sua circunferência. O ponto em questão descreverá uma cicloide "comum". Se fixarmos a origem do sistema de coordenadas e o tempo inicial de sorte que o ponto correspondente da curva coincida com a origem no tempo $t = 0$, teremos (fig. 2) a representação paramétrica

$$x = a(t - \sin t), \quad y = a(1 - \cos t)$$

para a cicloide. Nas equações acima, t indica o ângulo do qual o círculo girou, a partir de sua posição inicial; no caso de velocidade de rolamento uniforme, é proporcional ao tempo.

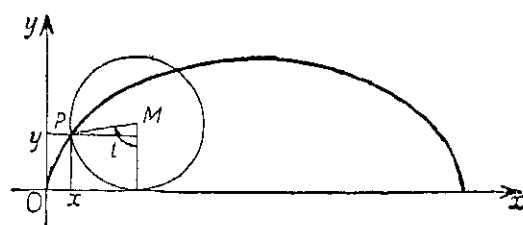


Fig. 2.—Cicloide

Pela eliminação do parâmetro t podemos obter a equação da curva sob forma não paramétrica, à custa, entretanto, da elegância de expressão. Temos

$$\cos t = \frac{a-y}{a}, \quad t = \arccos \frac{a-y}{a}, \quad \sin t = \pm \sqrt{1 - \frac{(a-y)^2}{a^2}},$$

e, portanto,

$$x = a \arccos \frac{a-y}{a} \mp \sqrt{(2a-y)y},$$

obtendo, assim, x como função de y .

Na representação paramétrica das curvas, dispomos de ampla liberdade na escolha do parâmetro (pág. 259). Por exemplo, em vez do tempo t , podemos tomar a quantidade $\tau = t^2$ como parâmetro, ou até qualquer quantidade arbitrária τ relacionada com o parâmetro original t , por uma equação arbitrária da forma $\tau = \omega(t)$, em que admitimos que a função possua uma única inversa do tipo $t = \kappa(\tau)$ para o intervalo dos valores de t considerados. Se os valores crescentes de τ corresponderem aos valores crescentes de t , é mantido o sentido positivo do percurso; caso contrário, ele é invertido.

A representação paramétrica não é limitada, naturalmente, às coordenadas retangulares, podendo, por exemplo, ser empregada igualmente bem no caso das coordenadas polares r e θ . Estas coordenadas são relacionadas com as retangulares pelas equações já conhecidas

$x = r \cos \theta$, $y = r \sin \theta$, ou $r = \sqrt{x^2 + y^2}$, $\sin \theta = y/r$, $\cos \theta = x/r$. As equações da curva assumirão a forma $r = r(t)$, $\theta = \theta(t)$.

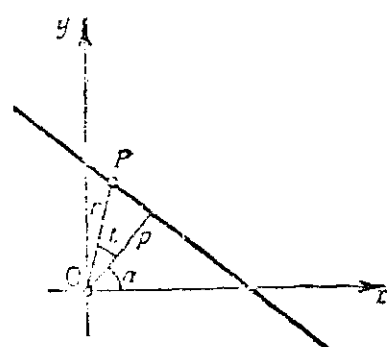


Fig. 3

Como exemplo, a linha reta pode ser representada parametricamente (fig. 3) pelas equações

$$r = \frac{p}{\cos t}, \quad \theta = \alpha + t$$

(p e α sendo constantes), donde obtemos, em seguida, a equação da linha em coordenadas polares,

$$r = \frac{p}{\cos(\theta - \alpha)}$$

pela eliminação do parâmetro t .

3. Derivadas das curvas representadas parametricamente.

Se tivermos a equação de uma curva, $y = f(x)$, e por outro lado, a sua representação paramétrica $x = x(t)$, $y = y(t)$, devemos ter $y'(t) = f[x'(t)]$. Pela regra da cadeia para a derivação, virá

$$\frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dx} \frac{dx}{dt}$$

ou

$$y' = \frac{dy}{dx} = \frac{\dot{y}}{\dot{x}}$$

onde, como abreviação para as derivações em relação a t , usamos um ponto sobre a variável (notação de Newton), em lugar de uma linha ('), a qual reservamos para as derivadas em relação a x .

Para a cicloide, por exemplo, teremos

$$\dot{x} = a(1 - \cos t) = 2a \sin^2 \frac{t}{2},$$

$$\dot{y} = a \sin t = 2a \sin \frac{t}{2} \cos \frac{t}{2}.$$

Estas fórmulas mostram que a cicloide tem um vértice com tangente vertical nos pontos $t = 0, \pm 2\pi, \pm 4\pi, \dots$, nos quais encontra o eixo dos x , pois, quando nos aproximamos destes pontos, a derivada $y' = \dot{y}/\dot{x} = \cotg(t/2)$ torna-se infinita. Nestes pontos $y = 0$, ao passo que, em qualquer outra posição, $y > 0$.

A equação da tangente à curva é

$$(\xi - x)\dot{y} - (\eta - y)\dot{x} = 0,$$

onde ξ e η são as coordenadas "correntes", isto é, as coordenadas variáveis, correspondentes a um ponto qualquer da tangente. Para a equação da normal, isto é, da linha reta que passa por um ponto da curva perpendicularmente à tangente, neste ponto, obteremos, de modo análogo,

$$(\xi - x)\dot{x} + (\eta - y)\dot{y} = 0.$$

Os *co-senos diretores da tangente*, ou sejam, os co-senos dos ângulos α e β compreendidos entre a tangente e os eixos dos x e dos y , respectivamente, são dados pelas fórmulas

$$\cos \alpha = \frac{\dot{x}}{\pm \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}, \quad \cos \beta = \frac{\dot{y}}{\pm \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}},$$

como podemos verificar por métodos elementares. Os correspondentes *co-senos diretores da normal* são fornecidos por

$$\cos \alpha' = \frac{-\dot{y}}{\pm \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}, \quad \cos \beta' = \frac{\dot{x}}{\pm \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}.$$

(fig. 4).

Estas fórmulas mostram que em cada ponto em que \dot{x} e \dot{y} forem contínuas, e $\dot{x}^2 + \dot{y}^2 \neq 0$, a direção da tangente variará continuamente com t . Este é o caso mais importante para nós, porém não deixará de ser interessante esclarecermos, por meio de exemplos, as várias possibilidades que surgem quando as hipóteses estabelecidas não são preenchidas e quando não é possível afirmar-se, diretamente, que a tangente se conserva girando de modo contínuo. Num ponto em que $\dot{x} = \dot{y} = 0$, a tangente pode girar continuamente ou não. Como exemplo, tomemos a curva $x = t^3$, $y = t^2$, já estudada nas páginas 99 e 259, que tem um vértice na origem, embora \dot{x} e \dot{y} sejam contínuas em toda a parte. Como outro exemplo, consideremos a curva $x = t^2$, $y = t^3$, que representa a linha reta $y = x$. Esta curva tem a mesma

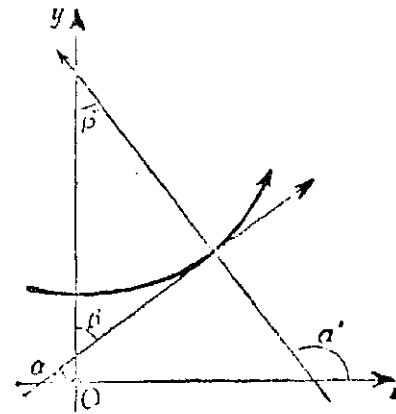


Fig. 4. — Co-senos diretores da tangente e da normal

direção da tangente em toda parte. A última é, portanto, contínua, embora ambas as derivadas \dot{x} e \dot{y} se anulem para $t = 0$. Além disso, nos pontos em que \dot{x} e \dot{y} forem descontínuas, a direção da tangente pode ou não ser contínua. Seja $\phi(t)$ uma função qualquer, contínua e monótona crescente, definida para $t_1 \leq t \leq t_2$, com um vértice em $t = t_3$, $t_1 < t_3 < t_2$. A curva $x = t$, $y = \phi(t)$, que é a mesma curva que $y = \phi(x)$, terá um vértice em $x = t_3$, ao passo que a curva $x = \phi(t)$, $y = \phi(t)$, que é um segmento da linha reta $y = x$, terá direção constante para a tangente, mesmo que as derivadas \dot{x} e \dot{y} não existam para $t = t_3$. Isto indica que se quisermos investigar o comportamento da tangente no ponto em que o teorema citado não se aplica, devemos empregar, primeiramente, as fórmulas que dão $\cos \alpha$ ou $\cos \beta$ como funções de t e, depois, estudar os próprios co-senos diretores.

De uma fórmula conhecida da trigonometria ou da geometria analítica, deduzimos que o ângulo formado pelas duas curvas, representadas parametricamente por $x = x_1(t)$, $y = y_1(t)$ e $x = x_2(t)$, $y = y_2(t)$ respectivamente (isto é, o ângulo formado pelas suas tangentes ou pelas suas normais), é fornecido pela expressão

$$\cos \delta = \frac{\dot{x}_1 \dot{x}_2 + \dot{y}_1 \dot{y}_2}{\pm \sqrt{\dot{x}_1^2 + \dot{y}_1^2} \sqrt{\dot{x}_2^2 + \dot{y}_2^2}}.$$

A indeterminação dos sinais das raízes quadradas nas últimas fórmulas, sugere que os ângulos não são perfeitamente determinados, visto podermos especificar qual o sentido de direção, sobre a tangente ou a normal, que adotamos como "positivo". Considerando a raiz quadrada como positiva, como se faz habitualmente, isto corresponderá a escolher para direção positiva da tangente, a direção em que o parâmetro cresce, e para direção positiva da normal, a direção obtida pela rotação da tangente de um ângulo igual a $\pi/2$, no sentido positivo ⁽¹⁾.

A derivada de segunda ordem, $y'' = \frac{d^2 y}{dx^2}$, é obtida como segue, pelas regras da cadeia e da derivação dos quocientes:

$$y'' = \frac{dy'}{dx} = \frac{dy'}{dt} \frac{dt}{dx} = \frac{d}{dt} \left(\frac{y'}{x} \right) \frac{1}{x} = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x}}{x^2} \frac{1}{\dot{x}},$$

(1) Isto é, no sentido contrário ao do movimento dos ponteiros dos relógios.

donde,

$$y'' = \frac{d^2y}{dx^2} = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x}}{\dot{x}^3}.$$

4. Mudança de eixos no caso de curvas representadas parametricamente.

Se girarmos os eixos de um ângulo α na direção positiva, as novas coordenadas retangulares ξ, η e as antigas x, y , estarão ligadas pelas equações

$$\begin{aligned} x &= \xi \cos \alpha - \eta \sin \alpha, & \xi &= x \cos \alpha + y \sin \alpha, \\ y &= \xi \sin \alpha + \eta \cos \alpha, & \eta &= -x \sin \alpha + y \cos \alpha. \end{aligned}$$

Assim, as novas coordenadas ξ, η ficam definidas, do mesmo modo que x, y , em função do parâmetro t . Derivando, obteremos

$$\begin{aligned} \dot{x} &= \dot{\xi} \cos \alpha - \dot{\eta} \sin \alpha, & \dot{\xi} &= \dot{x} \cos \alpha + \dot{y} \sin \alpha, \\ \dot{y} &= \dot{\xi} \sin \alpha + \dot{\eta} \cos \alpha, & \dot{\eta} &= -\dot{x} \sin \alpha + \dot{y} \cos \alpha. \end{aligned}$$

Suponhamos que a curva é dada em coordenadas polares e que, tanto as coordenadas polares como as retangulares, são funções do parâmetro t . Derivando em relação a t , as equações $x = r \cos \theta, y = r \sin \theta$, darão as fórmulas

$$\left. \begin{aligned} \dot{x} &= \dot{r} \cos \theta - r \sin \theta \cdot \dot{\theta}, \\ \dot{y} &= \dot{r} \sin \theta + r \cos \theta \cdot \dot{\theta}, \end{aligned} \right\} \dots \dots \dots (a)$$

frequentemente empregadas na passagem das coordenadas retangulares às polares. Como exemplo, vejamos a equação polar da curva $r = f(\theta)$, que pode se originar da representação paramétrica $r = r(t), \theta = \theta(t)$, pela eliminação do parâmetro t . O ângulo ψ compreendido pelo raio vector a um ponto da curva e a tangente à curva, no ponto considerado, é dado por

$$\operatorname{tg} \psi = \frac{f(\theta)}{f'(\theta)}.$$

Podemos verificá-lo, facilmente, da maneira seguinte. Se considerarmos a curva representada pela equação $y = F(x)$ e empregarmos o parâmetro θ , de sorte que $\theta = 1$ e $\dot{r} = f'(\theta)$, teremos

$$\operatorname{tg} \alpha = y' = \frac{\dot{x}}{\dot{y}} = \frac{\dot{r} \operatorname{tg} \theta + r}{\dot{r} - r \operatorname{tg} \theta}$$

(fig. 5 e equações (a) acima estabelecidas). Além disso, $\psi = \alpha - \theta$ e, portanto,

$$\operatorname{tg} \psi = \frac{y' - \operatorname{tg} \theta}{1 + y' \operatorname{tg} \theta} = \frac{r + r \operatorname{tg}^2 \theta}{r + r \operatorname{tg}^2 \theta} = \frac{r}{r}.$$

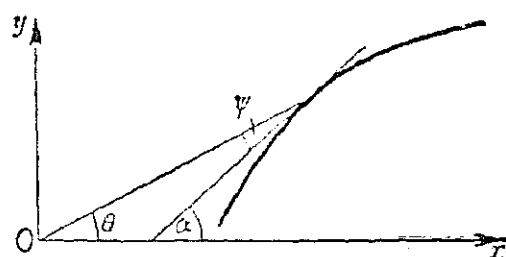


Fig. 5

Esta fórmula pode, igualmente, ser estabelecida por dedução geométrica.

5. Observações gerais.

No estudo de diversas curvas encontramos, por vezes, propriedades que não proporcionam informação alguma sobre a forma da própria curva, mas somente em relação à sua posição, em face do sistema de eixos coordenados. Tais são, por exemplo, a existência de uma tangente horizontal, expressa pela equação $\dot{y} = 0$, ou de uma tangente vertical, representada por $\dot{x} = 0$. Propriedades desta natureza não persistem, quando os eixos sofrem rotação.

Contrastando com isto, os pontos de inflexão serão sempre pontos de inflexão, qualquer que seja a rotação atribuída aos eixos coordenados. A condição necessária para a existência de um ponto de inflexão é (pág. 265),

$$\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y} = 0.$$

Se substituirmos as expressões \dot{x} , \dot{y} , \ddot{x} , \ddot{y} , do primeiro membro por seus valores em função das novas coordenadas ξ , η , obteremos

$$\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y} = \xi\ddot{\eta} - \ddot{\xi}\dot{\eta}.$$

Logo, da equação $\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y} = 0$ segue-se que $\xi\ddot{\eta} - \ddot{\xi}\dot{\eta} = 0$, de sorte que a equação traduz uma propriedade de um ponto da curva, a qual é independente do sistema de coordenadas.

Veremos, muitas vezes, mais tarde, que as propriedades verdadeiramente geométricas são expressas por fórmulas que não se alteram pela rotação dos eixos coordenados.

EXEMPLOS

1. Deduzir a equação da curva

$$\begin{aligned}x &= a \cos 2\theta \cos \theta \\ y &= a \cos 2\theta \sin \theta.\end{aligned}$$

2. Um círculo c , de raio r , rola externamente sobre um círculo fixo C , de raio R . O ponto P da circunferência de c move-se com o círculo e descreve uma curva denominada *epiciclóide*. Determinar a representação paramétrica da epiciclóide (considere-se a velocidade de c constante e meça-se o tempo de sorte que para $t=0$, o ponto P esteja em contato com o círculo C).

3. Desenhar a epiciclóide para o caso especial em que $r = R$, determinando as suas equações paramétricas. (Esta epiciclóide particular é denominada *cardióide*.)

4. Se, no exemplo 2, o raio r for menor do que R , e c rolar *por dentro* de C , o ponto P descreverá uma *hipociclóide*. Determinar suas equações paramétricas.

5. Desenhar a hipociclóide (a) para $R = 2r$; (b) para $R = 3r$.

6. Desenhar a hipociclóide para $R = 4r$ (*astróide*), deduzindo sua equação não paramétrica.

7. Estabelecer as equações paramétricas da curva $x^3 + y^3 = 3axy$ (*fólio de Descartes*), escolhendo a tangente do ângulo compreendido entre o eixo dos x e o raio vector de origem ao ponto x, y , como parâmetro.

8. Demonstrar que o comprimento da tangente à hipociclóide $x^{2/3} + y^{2/3} = a^{2/3}$ interceptado pelos dois eixos coordenados, é constante.

9. Provar que a tangente e a normal à ciclóide passam pelos pontos mais alto e mais baixo do círculo gerador, em cada posição do mesmo.

10. Estabelecer a fórmula do ângulo α compreendido entre as curvas $r = f(\theta)$ e $r = g(\theta)$, em coordenadas polares.

11. Seja C uma curva fixa e P um ponto fixo com coordenadas x_0, y_0 . A *curva pedal* de C em relação a P é definida como sendo o lugar dos pés das perpendiculares baixadas de P sobre as tangentes à curva dada. Estabelecer a representação paramétrica da curva pedal de C , se a própria curva C for dada parametricamente por $x = f(t), y = g(t)$.

12. Determinar a curva pedal do círculo C , (a) relativamente ao seu centro M , (b) relativamente a um ponto P da sua circunferência.

2. APLICAÇÕES À TEORIA DAS CURVAS PLANAS

Ao estudarmos as curvas, consideraremos duas espécies de propriedades geométricas associadas às mesmas. O primeiro tipo consiste em propriedades ou quantidades que dependem, unicamente, do comportamento da curva no *sentido restrito*, isto é, na vizinhança imediata de um ponto, e que podem ser expressas analiticamente por meio da derivada no ponto. Propriedades da segunda espécie dependem de

todo o traçado da curva ou somente de uma porção dela, e são traduzidas analiticamente pelo conceito de integral. Iniciaremos estudando as propriedades do segundo tipo.

1. Orientação das áreas.

A idéia de área constituiu o nosso ponto de partida para a definição de integral. Entretanto, a conexão entre integral definida e área, permanece algo incompleta. As áreas com as quais estamos habituados na geometria são limitadas por *curvas fechadas* conhecidas; por outro lado, a área representada pela integral $\int_{x_1}^{x_2} f(x) dx$ é limitada só em parte pela curva dada $f(x)$, ficando o resto do contorno dependendo da escolha do sistema de coordenadas. Se quisermos determinar a área compreendida por uma curva fechada, como um círculo ou uma elipse, por integrais deste tipo, devemos empregar um artifício, como, por exemplo, a decomposição da área em várias partes, cada uma delas limitada por um ramo unívoco da curva e também pelo eixo dos x , assim como pelas ordenadas correspondentes.

Para a discussão deste caso geral é conveniente, em primeiro lugar, apresentarmos algumas observações sobre a determinação do sinal da área considerada. Para qualquer área limitada por uma curva fechada, arbitrária, que não se corte a si mesma, podemos relacionar o sinal da área com a idéia puramente geométrica do sentido segundo o qual a curva é descrita, de acordo com a seguinte convenção. Diremos que o contorno de uma superfície é descrito no *sentido positivo*, quando o interior da área ficar à esquerda ⁽¹⁾ de quem percorre o contorno; o sentido oposto será o negativo. Se, então, considerarmos uma superfície cujo contorno seja percorrido num dado sentido, superfície esta designada *região orientada*, tomaremos a área como positiva se tal sentido for positivo e negativa no caso contrário (fig. 6).

Suponhamos que, em particular, a função $f(x)$ seja positiva em qualquer posição do intervalo $a \leq x \leq b$. Consideraremos a curva fechada obtida a partir do ponto $x = b = x_1, y = 0$, seguindo pelo eixo dos x para trás, até o ponto $x = a = x_0, y = 0$, subindo pela ordenada

(1) Se quisermos evitar as palavras "direita" e "esquerda" nesta definição, diremos que o triângulo cujos vértices são, respectivamente, a origem e os pontos $x = 1, y = 0$ e $x = 0, y = 1$, é descrito no sentido positivo, se os vértices forem percorridos na ordem mencionada. Para qualquer outra área, o contorno descrito será positivo se for percorrido como o triângulo acima, e negativo no caso contrário.

da curva $y = f(x)$, percorrendo a curva até a ordenada $x = b$, e, finalmente, descendo por esta ordenada até o eixo dos x (fig. 7). O valor absoluto da área interior a esta curva — o número de unidades quadradas contido nela — é, como já sabemos, $\int_a^b f(x) dx$. Logo, designando por A_{01} a área com o sinal como foi determinado acima, a integral dá o valor de A_{01} , exceto quanto ao sinal. Para determiná-lo, precisamos

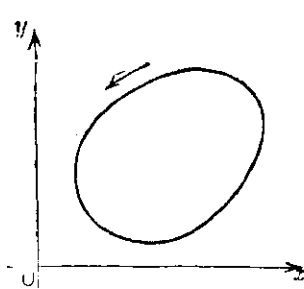


Fig. 6. — Área positiva

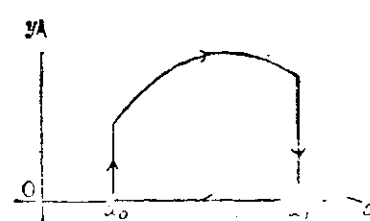


Fig. 7

unicamente observar que o contorno da região é percorrido em sentido negativo, de forma que A_{01} é negativo; temos, portanto,

$$A_{01} = - \int_a^b f(x) dx.$$

Do mesmo modo, se $a > b$, veremos que, de acordo com a definição que estabelecemos, A_{01} é positiva, ao passo que $\int_a^b f(x) dx$ é negativa. Assim, A_{01} é, em qualquer caso, dado pela equação acima.

2. Fórmula geral para a área considerada como integral.

Depois destas preliminares, as dificuldades mencionadas no início podem ser contornadas de forma simples, pela representação paramétrica da curva proposta. Se introduzirmos t , formalmente, como nova variável independente na integral acima, fazendo $x = x(t)$, $y = y(t) = f[x(t)]$, teremos

$$A_{01} = - \int_{t_0}^{t_1} y(t) \dot{x}(t) dt,$$

onde t_0 e t_1 são os valores do parâmetro correspondente às abscissas $x_0 = a$ e $x_1 = b$, respectivamente. Admitiremos que o ramo considerado, da curva $y = f(x)$ refere-se ao intervalo $t_0 \leq t \leq t_1$ por uma cor-

respondência ⁽¹⁾ (1, 1), segundo a qual $f(x)$ é positiva em toda parte e $\dot{x}(t)$ nunca se anula no intervalo. Como vimos, a expressão estabelecida dá-nos a área da região limitada pela curva, pelas linhas $x = a$ e $x = b$, e pelo eixo dos x . Ela está, naturalmente, sujeita às desvantagens que já mencionamos. Mostraremos, agora, que, se a curva $x = x(t)$, $y = y(t)$, $t_0 \leq t \leq t_1$, for fechada, contornando uma região de área A_{01} , esta área será fornecida por uma integral que, na forma, é exatamente igual à que estabelecemos.

Imaginemos, pois, uma curva fechada, representada parametricamente pelas equações $x = x(t)$, $y = y(t)$, sendo a curva descri-

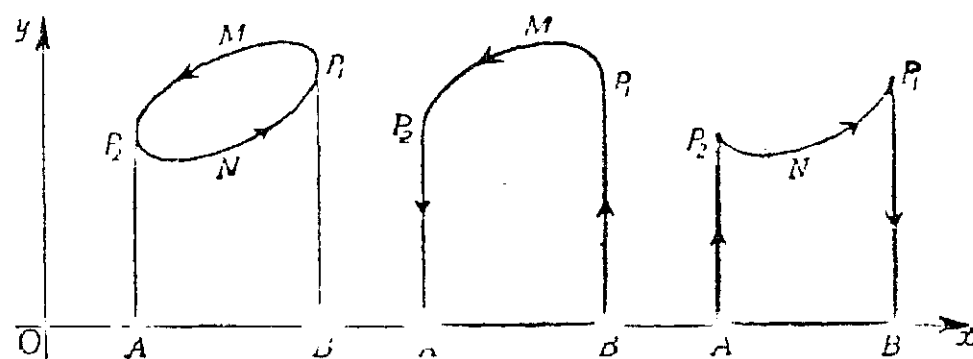


Fig. 8. — Área de uma curva fechada

ta justamente uma vez, quando t percorre o intervalo $t_0 \leq t \leq t_1$. A fim de que a curva possa ser fechada, é essencial que $x(t_0) = x(t_1)$ e $y(t_0) = y(t_1)$. Admitiremos que as derivadas são contínuas, exceto para um número finito de descontinuidades com saltos, e, mais ainda, que $\dot{x}^2 + \dot{y}^2$ seja diferente de zero, salvo, talvez, em um número finito de pontos, os quais poderão ser vértices da curva ⁽²⁾.

Estudaremos, em primeiro lugar, uma curva fechada sem vértices, convexa, e de tal tipo que nenhuma linha reta a possa cortar em mais de dois pontos. Designaremos por P_1 e P_2 , respectivamente, os pontos em que a curva possui tangentes verticais; estas tangentes são chamadas “linhas de contenção” em P_1 e P_2 , porque os pontos da curva na vizinhança de P_1 e P_2 ficam situados inteiramente de um dos lados destas tangentes. Podemos, então (fig. 8), considerar a área limitada

⁽¹⁾ Isto é, tal que cada ponto do mesmo corresponda a um único valor de t no intervalo $t_0 \leq t \leq t_1$ e reciprocamente.

⁽²⁾ Uma curva contínua $x = x(t)$, $y = y(t)$ terá um vértice em $t = t_0$ se a direção positiva da tangente se aproximar de um limite, quando $(t - t_0) \rightarrow 0$, através de valores positivos, e se aproximar também de um limite, porém, diferente do primeiro, quando $(t - t_0) \rightarrow 0$ através de valores negativos.

pela curva, como a soma da área A_{12} envolvida pela curva fechada $P_1MP_2ABP_1$, formada, como na seção precedente, com a área A_{21} contornada pela curva fechada $P_2NP_1BAP_2$. Admitimos que a curva seja gerada no sentido positivo, como está indicado na figura. Pela convenção de sinais que adotamos, A_{12} será positiva e A_{21} negativa. Suporemos que o ponto $x(t)$, $y(t)$ descreve a parte superior da curva, de P_1 a P_2 quando t se desloca de t_0 a τ , ao passo que a parte inferior de P_2 a P_1 é descrita quando t varia de τ a t_1 . Obteremos imediatamente

$$A_{12} = - \int_{t_0}^{\tau} y(t) \dot{x}(t) dt$$

$$A_{21} = - \int_{\tau}^{t_1} y(t) \dot{x}(t) dt;$$

portanto, a área total contornada pela curva convexa será

$$A = - \int_{t_0}^{t_1} y(t) \dot{x}(t) dt.$$

Se designarmos por “área absoluta” de uma região o número de quadrados unitários contidos na mesma — e que, naturalmente, nunca pode ser negativo — a expressão acima nos dará sempre a área absoluta, limitada pela curva, exceto, talvez, quanto ao sinal. Para que possamos aquilatar o que acontece quando o sentido em que a curva é gerada é invertido, tomaremos a mesma integral de t_1 a t_0 em vez de t_0 a t_1 . Faremos, então,

$$- \int_{t_1}^{t_0} y \dot{x} d\tau,$$

que é igual a $-A$. Reconhecemos, então, a veracidade do seguinte enunciado:

A área representada pela fórmula será positiva ou negativa, conforme fôr positivo ou negativo o sentido em que a linha de contorno fôr descrita ⁽¹⁾.

⁽¹⁾ Traçando a figura admitimos que $y > 0$ para todos os pontos da curva. Esta condição, na realidade, não restringe a generalidade do resultado. Se deslocarmos a curva de uma distância a , paralelamente ao eixo dos y , sem girar a mesma, ou, em outras palavras, se substituirmos y por $y + a$, a área não sofre alteração. O valor da integral, da mesma forma, fica inalterado, visto que a integral acima será substituída por

$$- \int_{t_1}^{t_0} (y + a) \dot{x}(t) dt,$$

e, como a curva é fechada,

$$\int_{t_0}^{t_1} a \dot{x} dt = a [x(t_1) - x(t_0)] = 0.$$

Duas observações simples permitem-nos estender os resultados encontrados. Primeiramente, a fórmula continua válida para as curvas fechadas que não se interceptam, mesmo não sendo convexas e apresentando forma mais geral, como indica a figura 9. Em segundo lugar, as derivadas podem ter descontinuidades com saltos, ou podem ambas anular-se em um número finito de pontos, os quais podem ser vértices. De acordo com o cap. IV, § 8, pág. 245, a função $y\dot{x}$ continuará sendo integrável. (As ordenadas dos vértices são consideradas linhas de contenção se as curvas, na vizinhança do ponto, ficarem inteiramente de um lado da ordenada.) Admitiremos que a curva possui um número finito de linhas de contenção, correspondendo aos pontos P_1, P_2, \dots, P_n , e subdividiremos a curva nos ramos unívocos

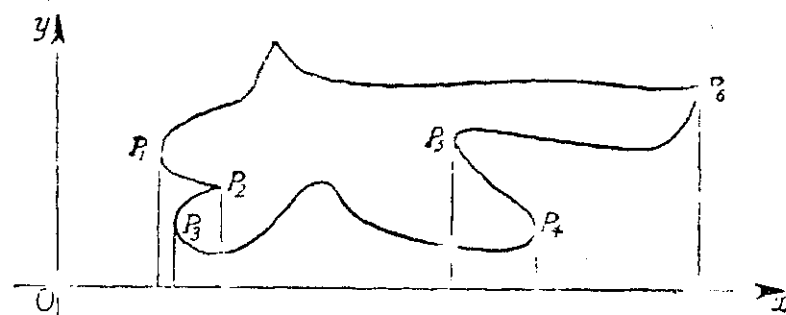


Fig. 9

$P_1P_2, \dots, P_{n-1}P_n, P_nP_1$. Como vemos (fig. 9), obteremos a área limitada pela curva, sob a forma $A = A_{12} + A_{23} + \dots + A_{n-1,n} + A_{n1}$. (Na fig. 9, $n = 6$.) Se representarmos parametricamente cada uma dessas porções de área, e combinarmos as equações numa integral única, veremos que a área limitada pela curva é dada por

$$- \int_{t_0}^{t_1} y \dot{x} dt,$$

que, como já vimos anteriormente, tem o sinal do sentido em que a curva de contorno é percorrida.

De certo modo, a fórmula deduzida dá a área das curvas que se interceptam. Deixaremos, porém, de apresentar aqui tal discussão, remetendo o leitor ao § 2 do apêndice deste capítulo (pág. 311).

Podemos estabelecer a fórmula deduzida para a área de modo mais elegante e simétrico, se, inicialmente, transformarmos a integral mediante integração por partes:

$$\int_{t_0}^{t_1} y \dot{x} dt = - \int_{t_0}^{t_1} x \dot{y} dt + xy \Big|_{t_0}^{t_1}.$$

Como a curva é fechada

$$x(t_0) = x(t_1), \quad y(t_0) = y(t_1),$$

logo ⁽¹⁾,

$$A = - \int_{t_0}^{t_1} y \dot{x} dt = \int_{t_0}^{t_1} x \dot{y} dt.$$

Se tirarmos a média aritmética das duas expressões, obteremos a *forma simétrica*

$$A = - \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_1} (y \dot{x} - x \dot{y}) dt.$$

3. Observações e exemplo.

Juntamente com estas expressões faremos uma observação de natureza fundamental. Tanto a demonstração como o enunciado destas fórmulas dependem de um sistema particular de coordenadas retangulares. O valor da área, porém, é uma quantidade puramente geométrica, que não pode ficar subordinado ao sistema de coordenadas eventualmente escolhido. É, pois, importante mostrar que as integrais encontradas não se alteram quanto ao valor, pela mudança de coordenadas.

Se os eixos sofrerem somente um deslocamento, sem rotação, as integrais não mudam (nota da pág. 271). Suponhamos, então, que os eixos sofrem uma rotação igual ao ângulo α . Em vez de x e y teremos as novas variáveis ξ e η , definidas pelas equações $x = \xi \cos \alpha - \eta \sin \alpha$, $y = \xi \sin \alpha + \eta \cos \alpha$, sendo ainda as novas variáveis funções do parâmetro t . Se lembrarmos que $\dot{x} = \dot{\xi} \cos \alpha - \dot{\eta} \sin \alpha$ e $\dot{y} = \dot{\xi} \sin \alpha + \dot{\eta} \cos \alpha$, um cálculo abreviada dá $y \dot{x} - x \dot{y} = \eta \dot{\xi} - \xi \dot{\eta}$, de modo que

$$A = - \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_1} (y \dot{x} - x \dot{y}) dt = - \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_1} (\eta \dot{\xi} - \xi \dot{\eta}) dt.$$

⁽¹⁾ Em vez de acharmos a segunda expressão da área pela integração por partes, podemos derivá-la baseada na propriedade apresentada pela própria definição de área, que permite trocar os eixos dos x e dos y . Deve-se observar, porém, que o sentido da rotação que leva o eixo dos x para a posição do eixo dos y , pelo caminho mais curto, é oposto ao que o eixo dos y deve per fazer para, pelo caminho mais curto atingir o eixo dos x .

Esta equação mostra que a área é independente do sistema de coordenadas.

A expressão integral que estabelecemos para a área, é igualmente independente da escolha do parâmetro. Suponhamos que introduzimos um novo parâmetro τ pela equação $\tau = \tau(t)$. Teremos, então,

$$\frac{dx}{dt} = \frac{dx}{d\tau} \frac{d\tau}{dt}, \quad \frac{dy}{dt} = \frac{dy}{d\tau} \frac{d\tau}{dt},$$

de modo que

$$\begin{aligned} - \int_{t_0}^{t_1} \left(y \frac{dx}{dt} - x \frac{dy}{dt} \right) dt &= - \int_{t_0}^{t_1} \left(y \frac{dx}{d\tau} - x \frac{dy}{d\tau} \right) \frac{d\tau}{dt} dt \\ &= - \int_{\tau_0}^{\tau_1} \left(y \frac{dx}{d\tau} - x \frac{dy}{d\tau} \right) d\tau, \end{aligned}$$

onde τ_0 e τ_1 são os valores inicial e final do novo parâmetro, correspondentes aos valores paramétricos t_0 e t_1 , respectivamente ⁽¹⁾.

Como exemplo de aplicação da fórmula da área, vejamos a elipse $y = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}$.

Para determinarmos a área, tomaremos separadamente as duas metades, superior e inferior, representando a superfície pela integral

$$2 \frac{b}{a} \int_{-a}^{+a} \sqrt{a^2 - x^2} dx.$$

Se, entretanto, usarmos a representação paramétrica, $x = a \cos t$, $y = b \sin t$, estabelecemos imediatamente a expressão

$$ab \int_0^{2\pi} \sin^2 t dt$$

que pode ser integrada como na pág. 215, e tendo para valor $ab\pi$.

(1) Nesta seção, baseamos o conceito de área sobre o de integral e mostramos que esta definição analítica tem caráter verdadeiramente geométrico, visto que proporciona quantidades independentes do sistema de coordenadas. É fácil, entretanto, formular uma definição geométrica direta da área limitada por uma curva fechada que não se intercepta da seguinte maneira: a área é o limite superior das áreas de todos os polígonos situados no interior da curva. A demonstração da equivalência das duas definições, que não apresentaremos aqui, é extremamente simples.

4. Áreas em coordenadas polares.

É conveniente, para muitos fins, que possamos exprimir as áreas em função de coordenadas polares. Seja $r = f(\theta)$ a equação de uma curva em coordenadas polares. Representemos por $A(\theta)$ a área de uma região limitada pelo eixo dos x (isto é, a linha $\theta = 0$), pela linha que passa pela origem e que faz o ângulo θ com o eixo dos x , e pelo segmento da curva compreendido entre estas duas linhas. Teremos, então,

$$A'(\theta) = \frac{1}{2} r^2.$$

Se considerarmos o raio vector correspondente ao ângulo θ e o que corresponde ao ângulo $\theta + \Delta\theta$, representando o menor dêles, neste intervalo angular (fig. 10) por r_0 e o maior por r_1 , o setor compreendido pelos raios vectores θ e $\theta + \Delta\theta$ terá a área ΔA , compreendida entre os limites $\frac{1}{2}r_0^2\Delta\theta$ e $\frac{1}{2}r_1^2\Delta\theta$. Consequentemente,

$$\frac{1}{2}r_0^2 \leq \frac{\Delta A}{\Delta\theta} \leq \frac{1}{2}r_1^2,$$

e, passando ao limite quando $\Delta\theta \rightarrow 0$, obtemos a relação acima. Pelo teorema fundamental do cálculo integral, a área do setor compreendido entre os ângulos polares α e β é dada pela expressão

$$\frac{1}{2} \int_{\alpha}^{\beta} r^2 d\theta.$$

Se $\beta > \alpha$, esta expressão não pode ser menor do que zero. Como vemos imediatamente que, à medida que θ cresce, o ponto com coordenadas (r, θ) descreve o contorno da área no sentido positivo, isto está de acordo com a nossa convenção prévia sobre o sinal.

Como exemplo, consideremos a área limitada por um laço da lemniscata. A equação da lemniscata é (pág. 73) $r^2 = 2a^2 \cos 2\theta$, obtendo-se um laço, fazendo θ variar de $-\pi/4$ até $+\pi/4$. Teremos, então, a expressão

$$a^2 \int_{-\pi/4}^{\pi/4} \cos 2\theta d\theta$$

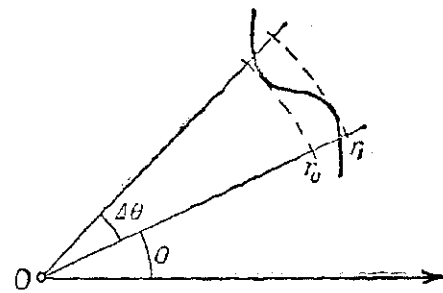


Fig. 10. — Elemento de área em coordenadas polares

para a área. Podemos integrá-la imediatamente, introduzindo a nova variável $u = 2\theta$, obtendo para valor da área, a^2 .

5. Comprimento das curvas.

O *comprimento de um arco de curva* é outro conceito geométrico importante que nos leva à integração.

Primeiramente exporemos, geomêtricamente, como fomos levados à definição do comprimento de uma curva arbitrária. O processo elementar para a medida de comprimento consiste na comparação da extensão a ser medida com padrões retilíneos de comprimento. O método mais simples consistiria, portanto, em aplicar o padrão de comprimento à curva, com os seus extremos sobre a mesma, e contar quantas vezes o processo deve ser repetido, do princípio ao fim da curva. O processo seria tornado mais preciso, empregando-se unidades de comprimento cada vez menores. Por analogia com esta idéia intuitiva elementar, definiremos o comprimento de uma curva da maneira seguinte. Suponhamos que a curva é dada pelas equações $x = x(t)$, $y = y(t)$, $\alpha \leq t \leq \beta$. (O que inclui as curvas da forma $y = f(x)$, desde que se possa escrever $y = f(t)$, $x = t$.) No intervalo compreendido entre α e β , escolheremos os pontos $t_0 = \alpha$, t_1 , t_2 , ..., $t_n = \beta$, na ordem em que estão escritos. Os pontos da curva que correspondem a estes valores t_i serão unidos por retas, segundo a sua ordem natural, formando assim parte de um polígono inscrito na curva. Mediremos, agora, o perímetro deste polígono. Este comprimento dependerá do modo como os pontos t_i , ou, como podemos dizer ainda, os vértices do polígono, forem escolhidos. Deixemos o número de pontos t_i crescer indefinidamente, de sorte que o comprimento do maior subintervalo, no intervalo $\alpha \leq t \leq \beta$ tenda simultaneamente para zero. Isto faz com que o número de lados do polígono cresça sem limite, ao passo que o comprimento do maior lado tende para 0. O comprimento da curva poderá, portanto, ser definido como o limite para o qual tendem os polígonos inscritos, desde que tal limite exista e seja independente da maneira particular pela qual os polígonos foram escolhidos. Somente quando se verifica a existência deste limite (hipótese de *retificação*) é que se pode falar em comprimento da curva. Veremos, em breve, que classes muito extensas de curvas podem ter a sua retificação demonstrada.

Para exprimir analiticamente o comprimento por meio de uma integral, consideraremos a curva, de fato, como representada pela função

$y = f(x)$, com uma derivada contínua y' . Pelos pontos $a = x_1, x_2, \dots, x_n = b$, dividimos o intervalo $a \leq x \leq b$ do eixo dos x , acima do qual está situada a curva em estudo, em $(n-1)$ subintervalos de comprimento $\Delta x_1, \dots, \Delta x_{n-1}$. Inscreveremos então um polígono na curva, cujos vértices correspondam, verticalmente, aos pontos de divisão. O comprimento total desse polígono inscrito será, de acordo com o teorema de Pitágoras (fig. 11), dado pela expressão

$$\sum_{\nu=1}^{n-1} \sqrt{\Delta x_{\nu}^2 + \Delta y_{\nu}^2} = \sum_{\nu=1}^{n-1} \sqrt{1 + \left(\frac{\Delta y_{\nu}}{\Delta x_{\nu}}\right)^2} \Delta x_{\nu}.$$

Mas o teorema do valor médio do cálculo diferencial diz que o quociente das diferenças $\Delta y_{\nu}/\Delta x_{\nu}$ é igual a $f'(\xi_{\nu})$, sendo ξ_{ν} um valor intermediário do intervalo Δx_{ν} . Se, agora, n crescer além de qualquer

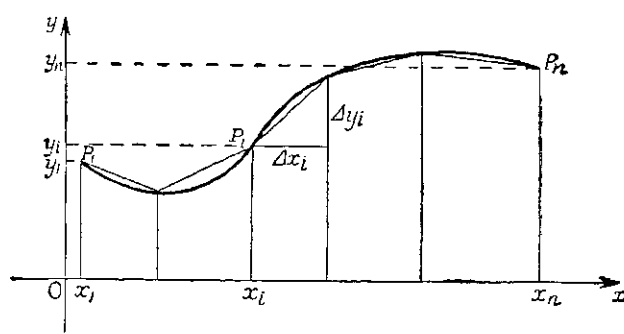


Fig. 11. — Retificação de curvas

limite e, ao mesmo tempo, o comprimento do maior subintervalo Δx , tender para zero, pela definição de integral, a expressão enunciada tenderá para o limite

$$\int_a^b \sqrt{1 + y'^2} dx.$$

Visto a passagem ao limite nos conduzir sempre ao mesmo resultado, a saber, a integral, qualquer que seja a forma pela qual o intervalo foi subdividido, podemos estabelecer o seguinte teorema:

Toda a curva $y = f(x)$, para a qual a derivada $f'(x)$ é contínua, é retificável e o seu comprimento entre $x = a$ e $x = b$ ($b \geq a$) é dado pela fórmula

$$s(a, b) = \int_a^b \sqrt{1 + y'^2} dx.$$

Se designarmos por s o comprimento do arco, medido a partir de um ponto fixo arbitrário até o ponto de abscissa x , a equação acima dá-nos a seguinte expressão para a derivada do comprimento do arco, em relação a x :

$$\frac{ds}{dx} = \sqrt{1 + y'^2}.$$

A expressão obtida para o comprimento do arco está, ainda, sujeita à hipótese especial e artificial de que a curva consiste em um ramo unívoco, acima do eixo dos x . A representação paramétrica, porém, livra-nos desta restrição. Se a curva da espécie que estamos considerando for dada sob forma paramétrica, pelas equações $x = x(t)$, $y = y(t)$, obteremos a forma **paramétrica** do comprimento do arco, introduzindo o parâmetro t na expressão encontrada

$$s(\alpha, \beta) = \int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt,$$

onde α e β são os valores de t que correspondem, respectivamente, aos pontos da curva $x = a$ e $x = b$.

A expressão paramétrica do comprimento da curva apresenta uma considerável vantagem sobre a forma primitiva, a qual consiste em não ficar restrita unicamente aos ramos unívocos das curvas representadas por $y = f(x)$, mas verificar-se igualmente para arcos arbitrários, inclusive das curvas fechadas, desde que as derivadas \dot{x} e \dot{y} sejam contínuas ao longo dos arcos.

Reconheceremos esta afirmação mais facilmente, se retornarmos à fórmula do comprimento do polígono inscrito. Supomos que \dot{x} e \dot{y} sejam contínuas ao longo do arco. Como na definição, subdividiremos o intervalo $\alpha \leq t \leq \beta$ pelos pontos $t_0 = \alpha, t_1, \dots, t_n = \beta$, com as diferenças Δt_ν , e faremos dos pontos correspondentes sobre a curva vértices de um polígono inscrito; na passagem ao limite $n \rightarrow \infty$, admitimos que a maior diferença Δt_ν tende para 0. Se escrevermos o comprimento do polígono sob a forma

$$\sum_{\nu=1}^n \sqrt{\Delta x_\nu^2 + \Delta y_\nu^2} = \sum_{\nu=1}^n \sqrt{\left(\frac{\Delta x_\nu}{\Delta t_\nu}\right)^2 + \left(\frac{\Delta y_\nu}{\Delta t_\nu}\right)^2} \Delta t_\nu,$$

veremos logo que a soma tende para a integral $\int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt$; basta, unicamente, lembrar o método geral de formação das integrais

(pág. 133). Se a curva fôr composta de vários arcos dêste tipo, os quais podem unir-se nos vértices, um ao outro, a expressão do comprimento da curva será dada pela soma das integrais correspondentes. Reunindo êstes resultados, podemos estabelecer o seguinte enunciado:

Se as funções $x(t)$ e $y(t)$ forem contínuas no intervalo $\alpha \leq t \leq \beta$ e se as suas derivadas $\dot{x}(t)$, $\dot{y}(t)$, também forem contínuas, exceto, talvez, para um número finito de descontinuidades com saltos, o arco da curva $x = x(t)$, $y = y(t)$ terá para comprimento a expressão

$$\int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt,$$

onde a integral, se necessário, pode ser tomada como imprópria, no sentido do Capítulo IV (pág. 245). Em virtude desta fórmula, na qual α deve ser menor que β , há um significado em atribuir um comprimento negativo ao arco de curva percorrido na direção em que o valor do parâmetro t decresce. O sinal do comprimento do arco dependerá, assim, da escolha do parâmetro. Se introduzirmos nova expressão paramétrica para a mesma curva, que não altere o sentido do percurso, isto é, se introduzirmos novo parâmetro pela equação $\tau = \tau(t)$, onde $d\tau/dt < 0$, vemos *a priori* que a fórmula integral que deduzimos daria o mesmo valor, qualquer que fôsse o parâmetro empregado, t ou τ ; as duas integrais dando o comprimento da mesma curva devem, forçosamente, ser iguais. Isto, entretanto, pode ser verificado diretamente por

$$\begin{aligned} \int \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt &= \int \sqrt{\left(\frac{dx}{d\tau}\right)^2 \left(\frac{d\tau}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{d\tau}\right)^2 \left(\frac{d\tau}{dt}\right)^2} dt \\ &= \int \sqrt{\left(\frac{dx}{d\tau}\right)^2 + \left(\frac{dy}{d\tau}\right)^2} d\tau. \end{aligned}$$

Deduziremos agora a expressão do comprimento do arco, quando a curva fôr expressa em *coordenadas polares*. Para isto basta substituímos \dot{x} e \dot{y} por seus valores dados pela fórmula (a) (pág. 265) na última equação para obtermos

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = \dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2,$$

donde

$$s(\alpha, \beta) = \int_{\beta}^{\alpha} \sqrt{\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2} dt.$$

Se agora passarmos da expressão paramétrica para a equação sob a forma $r = f(\theta)$, introduzindo o próprio parâmetro $t = \theta$, de sorte que $\dot{\theta} = 1$, teremos

$$s(\theta_0, \theta_1) = \int_{\theta_0}^{\theta_1} \sqrt{f'^2 + f^2} d\theta$$

para expressão do comprimento do arco.

Um exemplo simples do cálculo do comprimento do arco é dado pela parábola $y = \frac{1}{2}x^2$. O comprimento deste arco é dado imediatamente pela integral

$$\int_a^b \sqrt{1+x^2} dx, \text{ que, com a substituição } x = \text{Sh } u, \text{ transforma-se em}$$

$$\int_{\text{Arc Sh } a}^{\text{Arc Sh } b} \text{Ch}^2 u du = \frac{1}{2} \int_{\text{Arc Sh } a}^{\text{Arc Sh } b} (1 + \text{Ch } 2u) du = \frac{1}{2} (u + \text{Sh } u \text{Ch } u) \Big|_{\text{Arc Sh } a}^{\text{Arc Sh } b},$$

de modo que o comprimento do arco da parábola entre as abscissas $x = a$ e $x = b$ será dado por

$$s(a, b) = \frac{1}{2} (\text{Arc Sh } b + b\sqrt{1+b^2} - \text{Arc Sh } a - a\sqrt{1+a^2}).$$

Para a catenária $y = \text{Ch } x$, achamos que

$$s(a, b) = \int_a^b \sqrt{1 + \text{Sh}^2 x} dx = \int_a^b \text{Ch } x dx, \text{ ou } s(a, b) = \text{Sh } b - \text{Sh } a.$$

Finalmente, deve ser observado que em muitos casos é conveniente introduzir como parâmetro o comprimento do arco, medido a partir de um ponto fixo P_0 sobre a curva, isto é, $x = x(s)$ e $y = y(s)$. Os pontos situados em lados opostos da curva, em relação a P_0 corresponderão aos mesmos valores de s , porém, com sinais diferentes. Neste caso, teremos

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = \left(\frac{ds}{dt}\right)^2 = 1,$$

donde, por derivação,

$$x\ddot{x} + y\ddot{y} = 0;$$

Estas duas últimas fórmulas são de freqüente aplicação.

6. Curvatura das curvas.

A área e o comprimento do arco de uma curva dependem do traçado completo da mesma. Discutiremos um conceito que se refere ao comportamento da curva somente na vizinhança de um ponto, a saber, a *curvatura*.

Se imaginarmos a curva descrita uniformemente no sentido positivo, de sorte que iguais comprimentos de arco sejam percorridos em tempos iguais, a direção da curva variará numa razão definida, que tomaremos como medida da curvatura. Se, portanto, designarmos o ângulo compreendido entre a direção positiva da tangente (pág. 264) e a direção positiva do eixo dos x , por α , e se considerarmos α como função do comprimento do arco s , podemos definir a curvatura k pela equação $k = d\alpha/ds$, no ponto correspondente ao comprimento do arco s . Sabemos, porém, que $\alpha = \arctg y'$, logo, pela regra da cadeia,

$$\frac{d\alpha}{ds} = \frac{d\alpha}{dx} \cdot \frac{ds}{dx} = \frac{y''}{1+y'^2} \cdot \frac{1}{\sqrt{1+y'^2}}$$

(onde o sinal positivo da raiz quadrada significa que os valores crescentes de x correspondem aos valores crescentes de s). A curvatura será pois, conseqüentemente, dada pela expressão

$$k = \frac{y''}{(1+y'^2)^{3/2}}.$$

Usando a forma paramétrica para y' e y'' obteremos a seguinte expressão simples para a curvatura das curvas representadas parametricamente:

$$k = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x}}{(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)^{3/2}},$$

a qual, como é lógico, pode ser diretamente deduzida da equação

$$\alpha = \arctg \frac{\dot{y}}{\dot{x}} = \arccotg \frac{\dot{x}}{\dot{y}}.$$

Em contraste com a expressão anterior que depende da equação $y=f(x)$, envolvendo, por conseqüência, uma hipótese especial sobre a posição do arco em relação ao eixo dos x , a fórmula paramétrica da curvatura tem lugar para todos os arcos ao longo dos quais \dot{x} , \dot{y} , \ddot{x} e \ddot{y} são funções contínuas de t e $\dot{x}^2 + \dot{y}^2 \neq 0$. Em particular, ela é válida para os pontos em que $\dot{x} = 0$, isto é, nos quais dy/dx se torna infinita.

Se introduzirmos o comprimento do arco s como parâmetro, lembrando que $\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = 1$ e $\dot{x}\ddot{x} + \dot{y}\ddot{y} = 0$, teremos

$$k = \dot{x}\ddot{y} - \dot{y}\ddot{x} = \ddot{y} \left(\dot{x} + \dot{y} \frac{\dot{y}}{\dot{x}} \right) = \frac{\ddot{y}}{\dot{x}} = -\frac{\ddot{x}}{\dot{y}}.$$

Obtivemos, assim, uma expressão particularmente simples para a curvatura.

O *sinal* da curvatura será mudado se invertermos o sentido do percurso da curva, isto é, se substituirmos o parâmetro t ou s pelo novo parâmetro $\tau = -t$ ou $\sigma = -s$. Neste caso \dot{x} e \dot{y} mudam de sinal, porém, \ddot{x} , \ddot{y} , \dot{x}^2 ou \dot{y}^2 não mudam de sinal, como mostra o cálculo seguinte:

$$\begin{aligned}\frac{d}{d\tau} x [t(\tau)] &= \frac{dx}{dt} \frac{dt}{d\tau} = (\dot{x}) (-1); \\ \frac{d^2}{d\tau^2} x [t(\tau)] &= \frac{d}{d\tau} [-\dot{x} [t(\tau)]] = -\frac{d\dot{x}}{dt} \frac{dt}{d\tau} = (-\ddot{x}) (-1).\end{aligned}$$

(Dedução semelhante pode ser feita para y .) No caso da expressão $k = \frac{y''}{(1 + y'^2)^{3/2}}$, estabelecida na página anterior, este fato está subentendido, pois é natural e comum considerar a curva como descrita da esquerda para a direita, caso em que a raiz quadrada somente pode ser positiva.

Como exemplo, estudemos a curvatura do círculo descrito no sentido positivo, com o raio a . Se partirmos da representação paramétrica $x = a \cos t$, $y = a \sin t$, obteremos imediatamente

$$k = \frac{1}{a}.$$

A curvatura do círculo descrito no sentido positivo é a recíproca do próprio raio. Tal resultado assegura-nos que a definição que estabelecemos para a curvatura é realmente apropriada, pois no caso do círculo pensamos, naturalmente, na recíproca do raio como medida da curvatura.

Façamos $\rho = \frac{1}{k}$. A quantidade $|\rho| = \frac{1}{|k|}$ é, em geral, chamada o *raio de curvatura* da curva, no ponto considerado. Para um determinado ponto da curva, o círculo que a toca neste lugar, que tem o mesmo sentido de percurso e a mesma curvatura, com o centro, além disso, sobre o lado positivo ou negativo da normal, conforme k seja positivo ou negativo, é denominado *círculo de curvatura* correspondente ao ponto. Suponhamos que a equação do círculo (ou de um arco de círculo contendo o ponto em questão) é dado sob a forma $y = g(x)$.

No ponto considerado teremos, não só $f(x) = g(x)$ e $f'(x) = g'(x)$ como se deduz do fato do círculo e a curva se tocarem, mas, em face da relação

$$\frac{f''(x)}{\sqrt{[1 + f'(x)^2]^3}} = k = \frac{g''(x)}{\sqrt{[1 + g'(x)^2]^3}}$$

teremos, também,

$$f''(x) = g''(x).$$

O centro do círculo de curvatura é denominado *centro de curvatura*. Suas coordenadas são expressas, parametricamente, por

$$\xi = x - \frac{\rho \dot{y}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}, \quad \eta = y + \frac{\rho \dot{x}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}.$$

Para demonstrá-lo, basta apenas empregar as fórmulas dos co-senos diretores da normal, sobre a qual cai o centro de curvatura, a uma distância $1/|k| = |\rho|$ da tangente. Estas fórmulas dão uma expressão para o centro de curvatura em função do parâmetro t . À medida que t descreve o seu percurso, o centro de curvatura vai gerando uma curva, a *evoluta* da curva dada. Visto que com x e y devemos considerar \dot{x} , \dot{y} e ρ como funções conhecidas de t , as expressões acima proporcionam as equações paramétricas desta evoluta.

Para exemplos especiais, o leitor pode recorrer ao § 3 (págs. 287 e seguintes) e ao apêndice deste capítulo (págs. 307 e seguintes).

7. Centro de massa e momento das curvas.

Estudaremos, agora, algumas aplicações, que nos conduzem aos domínios da mecânica. Imaginemos um sistema de n partículas num plano. Sejam m_1, m_2, \dots, m_n as massas dessas partículas e y_1, y_2, \dots, y_n suas ordenadas respectivas. Chamaremos, então,

$$T = \sum_{p=1}^n m_p y_p = m_1 y_1 + m_2 y_2 + \dots + m_n y_n$$

o *momento do sistema de partículas em relação ao eixo x*. A expressão $\eta = T/M$, onde M significa a massa total $m_1 + m_2 + \dots + m_n$ do sistema, dá-nos a *altura do centro de massa* do sistema de partículas, acima do eixo dos x . O momento em relação ao eixo dos y e a abscissa do centro de massa são determinados de maneira semelhante.

Veremos que esta concepção pode ser facilmente generalizada, a fim de proporcionar uma definição do momento de uma curva ao longo da qual a massa está distribuída uniformemente, e das coordenadas ξ e η do seu centro de massa. Somente por questão de brevidade, admitiremos que a densidade é constante ao longo da curva, digamos μ . Qualquer distribuição contínua, porém, poderia ser discutida do mesmo modo.

Para atingirmos a generalização necessária, retrocedamos à consideração de um sistema de um número finito de partículas passando, depois, ao limite. Para isto, suponhamos que o comprimento do arco s é introduzido como parâmetro da curva a qual, por sua vez, é subdividida por $(n-1)$ pontos de divisão em arcos de comprimentos $\Delta s_1, \Delta s_2, \dots, \Delta s_n$. A massa $\mu \Delta s_i$ de cada arco Δs_i é suposta concentrada num ponto arbitrário do arco, por exemplo, no de ordenada y_i .

Por definição, o momento deste sistema de partículas, em relação ao eixo dos x , tem para valor

$$T = \mu \sum y_i \Delta s_i.$$

Se a maior parte das quantidades Δs_i tender para 0, a soma tenderá para um limite definido, fornecido pela expressão

$$T = \mu \int_{s_0}^{s_1} y \, ds = \mu \int_{x_0}^{x_1} y \sqrt{1 + y'^2} \, dx,$$

a qual aceitaremos, naturalmente, como definição do momento da curva em relação ao eixo dos x . Desde que a massa total da curva é igual ao seu comprimento multiplicado por μ ,

$$\mu \int_{s_0}^{s_1} ds = \mu(s_1 - s_0),$$

somos levados, imediatamente, às seguintes expressões das coordenadas do centro de massa:

$$\eta = \frac{\int_{s_0}^{s_1} y \, ds}{s_1 - s_0}, \quad \xi = \frac{\int_{s_0}^{s_1} x \, ds}{s_1 - s_0}.$$

Estes enunciados são, efetivamente, *definições* do momento e do centro de massa da curva. Por outro lado, porém, são generalizações tão evidentes do caso mais simples de um certo número de partículas,

que esperamos naturalmente — como acontece na realidade — que qualquer enunciado da mecânica que envolva o centro de massa ou o momento de um sistema de partículas, seja igualmente válido para as curvas. Em particular, a posição do centro de massa, em relação à curva, é independente do sistema de coordenadas.

8. Área e volume das superfícies de revolução.

Se efetuarmos a rotação da curva $y = f(x)$, para a qual $f(x) \geq 0$, em torno do eixo dos x , ela descreverá uma *superfície de revolução*. A área desta superfície, cujas abscissas supomos compreendidas entre os limites x_0 e $x_1 > x_0$, pode ser obtida por discussão análoga à precedente. Se substituírmos a curva por um polígono inscrito, teremos uma figura composta de certo número de cones delgados e truncados, em vez de uma superfície curva. Desenvolvendo a sugestão intuitiva, definiremos a área das superfícies de revolução como o limite das áreas das superfícies cônicas mencionadas, quando o comprimento do maior lado do polígono inscrito tender para 0. Sabemos da geometria elementar que a área de cada cone truncado é igual ao seu apótema multiplicado pela circunferência da seção circular do raio médio. Adicionando estas expressões e efetuando, então, a passagem ao limite, obteremos a expressão

$$A = 2\pi \int_{x_0}^{x_1} y \sqrt{1 + y'^2} dx = 2\pi \int_{x_0}^{x_1} y ds$$

para a área. Em palavras, este resultado significa que a área de uma superfície de revolução é igual ao comprimento da curva geradora, multiplicado pela distância percorrida pelo centro de massa (regra de Guldin).

Da mesma forma acharemos que o volume compreendido pela superfície de revolução, limitado nos extremos pelos planos $x = x_0$ e $x = x_1 > x_0$ será

$$V = \pi \int_{x_0}^{x_1} y^2 dx.$$

Esta fórmula foi deduzida seguindo-se a sugestão intuitiva que apresenta o volume em questão, como o limite dos volumes das figuras já descritas, que consistem em cones truncados. A conclusão da demonstração será atribuição do leitor.

9. Momento de inércia.

No estudo do movimento de rotação, na mecânica, certas quantidades chamadas "momentos de inércia" desempenham um papel muito importante. Trataremos aqui, rapidamente, destas expressões.

Suponhamos que uma partícula m , situada a uma distância y do eixo dos x , gira uniformemente em torno deste eixo com a velocidade angular ω (isto é, gira de um ângulo ω na unidade de tempo). A *energia cinética* da partícula, representada pela metade do produto da massa pelo quadrado da velocidade, é, logicamente,

$$\frac{m}{2} (y\omega)^2.$$

Chamaremos o coeficiente de $\frac{1}{2}\omega^2$, isto é, a quantidade my^2 , o *momento de inércia da partícula, em torno do eixo dos x* .

Da mesma forma, se tivermos n partículas de massas m_1, m_2, \dots, m_n , com as ordenadas y_1, y_2, \dots, y_n , denominaremos a expressão

$$T = \sum_i m_i y_i^2$$

momento de inércia do sistema de massas em torno do eixo dos x . O momento de inércia é uma quantidade que pertence ao próprio sistema de massas, independentemente do seu movimento. Sua importância reside no fato de que se todo o sistema entrar em movimento rígido em torno de um eixo, sem alteração das distâncias existentes entre os pares de partículas, a energia cinética será obtida multiplicando-se o momento de inércia em torno do eixo considerado pela metade do quadrado da velocidade angular. Vemos, assim, que o momento de inércia representa o mesmo papel, na rotação em torno de um eixo, que a massa, no movimento retilíneo.

Suponhamos que temos uma curva arbitrária, $y = f(x)$, situada entre as abscissas x_0 e x_1 ($> x_0$), ao longo da qual se distribui a massa uniformemente, com densidade unitária. Para definirmos o momento de inércia de tal curva, procederemos como o fizemos na subseção 7 (pág. 284). Como naquela ocasião, chegaremos a uma expressão para o momento de inércia em torno do eixo dos x , a saber,

$$T_x = \int_{x_0}^{x_1} y^2 ds = \int_{x_0}^{x_1} y^2 \sqrt{1 + y'^2} dx.$$

Para o momento de inércia em torno do eixo dos y teremos a expressão correspondente:

$$T_y = \int_{x_0}^{x_1} x^2 ds = \int_{x_0}^{x_1} x^2 \sqrt{1 + y'^2} dx.$$

3. EXEMPLOS

A teoria das curvas planas, com sua grande variedade de formas e propriedades especiais, apresenta uma rica coleção de exemplos destes conceitos abstratos. Para evitar, porém, que nos percamos no vulto dos pormenores, limitar-nos-emos a algumas poucas aplicações típicas.

1. Ciclóide comum.

Das equações $x = a(t - \sin t)$, $y = a(1 - \cos t)$ (pág. 261), obtemos desde logo, $\dot{x} = a(1 - \cos t)$, $\dot{y} = a \sin t$. O comprimento do arco será, portanto,

$$s = \int_0^{\alpha} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt = \int_0^{\alpha} \sqrt{2a^2(1 - \cos t)} dt.$$

Como, porém, $1 - \cos t = 2 \sin^2 \frac{t}{2}$, o integrando é igual a $2a \sin \frac{t}{2}$, e para $0 \leq \alpha \leq 2\pi$,

$$s = 2a \int_0^{\alpha} \sin \frac{t}{2} dt = -4a \cos \frac{t}{2} \Big|_0^{\alpha} = 4a \left(1 - \cos \frac{\alpha}{2} \right) = 8a \sin^2 \frac{\alpha}{4}.$$

Se, em particular, considerarmos o comprimento do arco compreendido entre dois vértices sucessivos, podemos escrever $\alpha = 2\pi$, visto que o intervalo $0 \leq t \leq 2\pi$ de valores do parâmetro corresponde a uma revolução completa do círculo gerador. Obteremos, assim, o valor $8a$, isto é, o comprimento do arco da cicloide, compreendido entre os vértices sucessivos, é igual a quatro vezes o diâmetro do círculo gerador.

Da mesma forma, calcularemos a área limitada pelo arco da cicloide e pelo eixo dos x :

$$\begin{aligned} I &= \int_0^{2\pi} y \dot{x} dt = a^2 \int_0^{2\pi} (1 - \cos t)^2 dt \\ &= a^2 \int_0^{2\pi} (1 - 2 \cos t + \cos^2 t) dt \\ &= a^2 \left(t - 2 \sin t + \frac{t}{2} + \frac{\sin 2t}{4} \right) \Big|_0^{2\pi} = 3a^2\pi. \end{aligned}$$

Esta área vale, portanto, três vezes a área do círculo gerador.

O raio de curvatura $\rho = 1/k$ será representado por

$$\rho = \frac{(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)^{3/2}}{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}} = -2a\sqrt{2(1 - \cos t)} = -4a \left| \sin \frac{t}{2} \right|.$$

Nos pontos $t = 0$, $t = 2\pi$, ... esta expressão se anula. Nestes pontos, efetivamente, acham-se os vértices, onde a cicloide encontra o eixo dos x sob ângulos retos.

A área da superfície de revolução gerada pela rotação de um arco da cicloide em torno do eixo dos x é dada, de acordo com a fórmula já deduzida (pág. 285), por

$$\begin{aligned} A &= 2\pi \int_0^{2a} y \, ds = 2\pi \int_0^{2\pi} a(1 - \cos t) \cdot 2a \sin \frac{t}{2} dt \\ &= 8a^2\pi \int_0^{2\pi} \sin^2 \frac{t}{2} dt = 16a^2\pi \int_0^{\pi} \sin^2 u \, du \\ &= 16a^2\pi \int_0^{\pi} (1 - \cos^2 u) \sin u \, du. \end{aligned}$$

A última integral pode ser calculada pela substituição de $\cos u = v$. Acharemos, então, que

$$A = 16a^2\pi \left(-\cos u + \frac{1}{3}\cos^3 u \right) \Big|_0^{\pi} = \frac{64a^2\pi}{3}.$$

Como exercício, o leitor poderá determinar a altura η do centro de massa da cicloide acima do eixo dos x , assim como o movimento de inércia desta curva, T_x . Os resultados são

$$\eta = \frac{4}{3}a = \frac{A}{2\pi s} \quad \text{e} \quad T_x = \frac{256}{15}a^2.$$

2. Catenária.

O comprimento do arco da catenária já foi determinado num exemplo da seção precedente (pág. 280), tendo sido encontrado para seu valor

$$s = \int_a^b \text{Ch } x \, dx = \text{Sh } b - \text{Sh } a.$$

A área da superfície de revolução gerada pela rotação da catenária em torno do eixo dos x , a chamada *calenóide*, é dada por

$$\begin{aligned} A &= 2\pi \int_a^b \text{Ch}^2 x \, dx = 2\pi \int_a^b \frac{1 + \text{Ch } 2x}{2} dx \\ &= \pi(b - a) + \frac{1}{2}\text{Sh } 2b - \frac{1}{2}\text{Sh } 2a. \end{aligned}$$

Desta expressão obtemos a altura do centro de massa do arco que se estende de a até b :

$$\eta = \frac{A}{2\pi s} = \frac{b - a + \frac{1}{2}\text{Sh } 2b - \frac{1}{2}\text{Sh } 2a}{2(\text{Sh } b - \text{Sh } a)}.$$

Finalmente, a curvatura é fornecida pela equação

$$k = \frac{y''}{(1 + y'^2)^{3/2}} = \frac{\text{Ch } x}{\text{Ch}^3 x} = \frac{1}{\text{Ch}^2 x}.$$

3. Elipse e lemniscata.

O comprimento dos arcos destas duas curvas não pode ser reduzido a funções elementares, visto pertencer à classe das "integrais elípticas", mencionadas na pág. 243.

Para a elipse $y = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}$, teremos:

$$s = \frac{1}{a} \int \sqrt{\frac{a^4 - (a^2 - b^2)x^2}{a^2 - x^2}} dx = a \int \frac{1 - \chi^2 \xi^2}{\sqrt{(1 - \xi^2)(1 - \chi^2 \xi^2)}} d\xi,$$

onde fizemos $x/a = \xi$ e $1 - b^2/a^2 = \chi^2$. Pela substituição $\xi = \sin \varphi$ esta integral pode ser expressa pela fórmula

$$s = \int \sqrt{a^2 - (a^2 - b^2) \sin^2 \varphi} d\varphi = a \int \sqrt{1 - \chi^2 \sin^2 \varphi} d\varphi.$$

Para se obter o semiperímetro da elipse, fazemos x percorrer o intervalo de $-a$ até $+a$, correspondente a

$$-1 \leq \xi \leq +1 \quad \text{ou} \quad -\pi/2 \leq \varphi \leq +\pi/2.$$

Para a lemniscata, cuja equação em coordenadas polares é $r^2 = a^2 \cos 2t$ teremos, análogamente,

$$\begin{aligned} s &= \int \sqrt{r^2 + \dot{r}^2} dt = \int \sqrt{2a^2 \cos 2t + 2a^2 \frac{\sin^2 2t}{\cos 2t}} dt \\ &= a \sqrt{2} \int \frac{dt}{\sqrt{\cos 2t}} = a \sqrt{2} \int \frac{dt}{\sqrt{1 - 2 \sin^2 t}}. \end{aligned}$$

Se introduzirmos $u = \operatorname{tg} t$ como variável independente, na última integral, virá

$$\sin^2 t = \frac{u^2}{1 + u^2}, \quad dt = \frac{du}{1 + u^2},$$

e, por consequência,

$$s = a \sqrt{2} \int \frac{du}{\sqrt{1 - u^4}}.$$

Em cada laço completo da lemniscata u varia desde -1 até $+1$ e o comprimento do arco será, então, igual a

$$a \sqrt{2} \int_{-1}^{+1} \frac{du}{\sqrt{1 - u^4}}$$

integral elíptica especial, que representou papel importantíssimo nas pesquisas de Gauss.

EXEMPLOS

1. Determinar a área limitada pela parábola semicúbica $y = x^{3/2}$, pelo eixo dos x , e pelas linhas $x = a$ e $x = b$.
2. Calcular a área da região limitada pela linha $y = x$ e pela metade inferior do laço do fólio de Descartes. (Empregar a representação paramétrica estabelecida no exemplo 7 da pág. 267.)
3. Calcular a área de um setor da espiral de Arquimedes $r = a\theta$, ($a > 0$).
4. Determinar a área da cardióide (ex. 3, pág. 267) empregando coordenadas polares.
5. Calcular a área da astróide (ex. 6, pág. 267).
6. Determinar a área da curva pedal do círculo $x^2 + y^2 = 1$ em relação ao ponto $P(x_0, 0)$ do eixo dos x . Provar que tal área é mínima, quando P coincide com a origem.
7. Fazer o mesmo para a elipse $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$.
8. Estabelecer a representação paramétrica da cardióide, empregando o comprimento do arco como parâmetro.
9. Fazer o mesmo para a cicloide.
10. Calcular o comprimento do arco da parábola semicúbica $y = x^{3/2}$.
11. Calcular o comprimento da astróide.
12. Determinar o comprimento do arco:
 - (a) da espiral de Arquimedes $r = a\theta$, ($a > 0$).
 - (b) da espiral logarítmica $r = e^{m\theta}$.
 - (c) da cardióide (ex. 3, pág. 267).
 - (d) da curva $r = a(\theta^2 - 1)$.
13. Achar o raio de curvatura (a) da parábola $y = x^2$; (b) da elipse $x = a \cos \varphi$, $y = b \sin \varphi$, como função de x e de φ , respectivamente. Calcular os raios de curvatura máximo e mínimo, determinando os pontos em que eles ocorrem.
14. Desenhar a curva

$$x = \int_0^t \frac{\cos u}{\sqrt{u}} du, \quad y = \int_0^t \frac{\sin u}{\sqrt{u}} du,$$

determinando seu raio de curvatura.

15. Demonstrar que a fórmula da curvatura da curva $x = x(t)$, $y = y(t)$ conserva-se inalterada pela rotação dos eixos, e também pela mudança do parâmetro dado por $t = \varphi(\tau)$, onde $\varphi'(\tau) > 0$.

16. Seja a equação de uma curva em coordenadas polares $r = f(\theta)$. Demonstrar que a curvatura é fornecida pela fórmula

$$k = \frac{2r'^2 - rr'' + r^3}{(r'^2 + r^2)^{3/2}},$$

onde

$$r' = \frac{df}{d\theta}, \quad r'' = \frac{d^2f}{d\theta^2}.$$

17. Determinar o volume e a área superficial de uma zona esférica de raio r , isto é, da porção da esfera limitada por dois planos paralelos distantes h_2, h_1 , respectivamente, do centro.

18. Calcular o volume e a área superficial do *toro* ou *anel*, gerado pela rotação de um círculo em torno de uma linha que não o corte.

19. Calcular a área da *catenóide*, ou seja, a superfície obtida pela rotação de um arco da catenária, $y = \text{Ch } x$, em torno do eixo dos x .

20. Desenhar as curvas definidas pelas equações

$$x = \int_0^t \cos(\frac{1}{2}\pi t^2) dt, \quad y = \int_0^t \sin(\frac{1}{2}\pi t^2) dt.$$

Qual o comportamento da curva quando t varia desde $-\infty$ até $+\infty$? Calcular a curvatura k em função do comprimento do arco.

21. A curva para a qual o comprimento da tangente, compreendido entre o ponto de contacto e o eixo dos y , é sempre igual a 1, é denominada *tratória*. Estabelecer a sua equação. Mostrar que o raio de curvatura em cada ponto da curva é inversamente proporcional ao comprimento da normal compreendida entre o ponto da curva e o eixo dos y . Calcular o comprimento do arco da tratória, estabelecendo as equações paramétricas em função do comprimento do arco.

22. Seja $x = x(t)$, $y = y(t)$ uma curva fechada. Mede-se um comprimento constante p sobre a normal à curva. A extremidade deste segmento descreve uma curva denominada *curva paralela* à original. Achar a área, o comprimento do arco e o raio de curvatura da curva paralela.

23. Determinar o centro de massa de um arco arbitrário (a) de um círculo de raio r ; (b) da catenária.

24. Calcular o momento de inércia em torno do eixo dos x do contorno do retângulo $a \leq x \leq b$, $\alpha \leq y \leq \beta$.

25. Determinar o momento de inércia de um arco da catenária $y = \text{Ch } x$ (a) em torno do eixo dos x ; (b) em torno do eixo dos y .

26. A equação $y = f(x) + \alpha$, $a \leq x \leq b$, representa uma família de curvas, uma para cada valor do parâmetro α . Demonstrar que, em tal família de curvas, a que tem o momento de inércia mínimo, em torno do eixo dos x , é aquela cujo centro de massa está situado no eixo dos x .

4. PROBLEMAS SIMPLES SOBRE A MECÂNICA DAS PARTÍCULAS

O cálculo diferencial e integral deve à ciência da mecânica o seu posterior desenvolvimento, além da geometria. A mecânica assenta sobre certos princípios básicos, que foram primeiramente divulgados por Newton. O enunciado destes princípios já envolve o conceito de derivada, e as suas aplicações requerem a teoria da integração. Sem analisar minuciosamente estes princípios, ilustraremos, por intermédio de alguns exemplos simples, como o cálculo diferencial e integral é aplicado na mecânica.

1. Hipóteses fundamentais da mecânica.

Restringiremos o nosso estudo à consideração de uma única partícula, isto é, um ponto no qual se supõe concentrada a massa m . Admitiremos, além disso, que o movimento somente se processa segundo uma curva fixa sobre a qual a posição da partícula é caracterizada pelo comprimento do arco s , medido a partir de um ponto fixo da curva. Em particular, a curva pode ser uma linha reta, caso em que empregaremos a abscissa x como coordenada da partícula, em vez do comprimento s . O movimento do ponto é determinado exprimindo a coordenada $s = \phi(t)$ em função do tempo. Por *velocidade do movimento* compreendemos a derivada $\phi'(t)$ ou, como podemos escrever,

$$\frac{ds}{dt} = \phi'(t) = \dot{s}.$$

A segunda derivada

$$\frac{d^2s}{dt^2} = \phi''(t) = \ddot{s},$$

será denominada *aceleração*.

Na mecânica, parte-se da hipótese de que o movimento de um ponto pode ser representado por meio de *fôrças* de direção e grandeza definidas. A segunda lei fundamental de Newton, no caso do movimento sobre a curva que mencionamos, pode ser enunciada como segue:

A massa multiplicada pela aceleração é igual à fôrça que atua sobre a partícula na direção da curva. Em símbolos

$$m\ddot{s} = F.$$

Assim, a força e a aceleração têm sempre a mesma direção, a qual será a dos valores crescentes de s se a velocidade for crescente neste sentido ou a oposta, no caso contrário.

A lei de Newton nada mais é, em primeira instância, do que uma definição do conceito de força. O primeiro membro da equação apresentada é uma quantidade passível de determinação, pela observação do movimento, por meio da qual medimos a força. A equação citada, porém, tem significado bem mais profundo. Efetivamente, em muitos casos, podemos determinar a força que age, baseados em outras hipóteses físicas, abstraíndo-nos de levar em consideração o movimento correspondente. A lei fundamental de Newton que enunciamos não é, portanto, uma simples *definição de força*, mas, ao contrário, uma relação da qual podemos tirar importantes conclusões acerca do movimento.

O exemplo mais importante de uma força conhecida nos é dado pela *gravidade*. Sabemos, por medida direta, que tal força age sobre a massa m e é dirigida verticalmente de cima para baixo, sendo sua intensidade igual a mg , onde g , a denominada gravitação universal, é constante para cada lugar e igual a, aproximadamente, 981 se o tempo for medido em segundos e os comprimentos em centímetros. Quando a massa se move sobre uma determinada curva, aprendemos por experiência que a força da gravidade, na direção da curva, é igual a $mg \cos \alpha$, onde α indica o ângulo formado pela vertical e pela tangente à curva no ponto considerado (fig. 12).

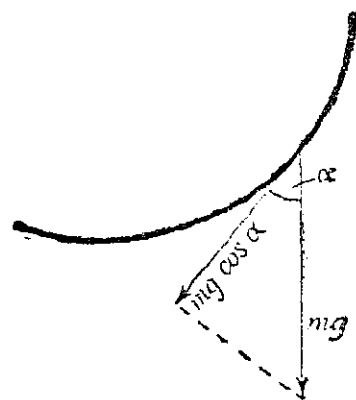


Fig. 12. — Movimento de uma partícula sobre uma curva dada, sob a ação da gravidade

O problema básico da mecânica, no caso do movimento sobre uma curva dada, é o seguinte: conhecendo-se a força que atua sobre a partícula (por exemplo, a força da gravidade), determinar a posição do ponto, isto é, sua coordenada s ou x , em função do tempo.

Se nos restringirmos ao caso mais simples, no qual a força $mf(s)$ ⁽¹⁾ é conhecida, de início, em função do comprimento do arco,— de modo

(1) A separação do fator m na expressão em que a força é dada não é essencial, mas torna a fórmula mais simples.

que a força seja independente do tempo, — veremos como o movimento ao longo da curva pode ser determinado pela equação

$$\ddot{s} = \frac{1}{m}F = f(s).$$

Deparamos aqui com uma *equação diferencial*, isto é, uma equação na qual ocorrem, tanto a função como a sua derivada, e pela qual devemos determinar uma função desconhecida, — neste caso, $s(t)$ — (cap. III, § 7, pág. 178).

2. Queda livre dos corpos. Resistência do ar.

No caso da queda livre de uma partícula ao longo do eixo dos x , em posição vertical, a lei de Newton dá a equação diferencial

$$\ddot{x} = g.$$

Daí se deduz que $\dot{x}(t) = gt + v_0$ é uma constante de integração. É fácil encontrar-se o seu significado, fazendo-se $t = 0$. Acharmos, então, $\dot{x}(0) = v_0$; isto é, v_0 é a velocidade da partícula no instante a partir do qual se começa a contar o tempo, ou seja, a *velocidade inicial*. Efetuando outra integração, teremos

$$x(t) = \frac{1}{2}gt^2 + v_0t + x_0,$$

onde x_0 é, também, uma constante de integração, cujo valor é ainda determinado fazendo-se $t = 0$. Vemos, assim, que x_0 é a *posição inicial*, isto é, a coordenada do ponto de início do movimento.

Inversamente, podemos escolher a posição inicial x_0 e a velocidade inicial v_0 arbitrariamente, obtendo então a representação completa do movimento partindo da equação $x = \frac{1}{2}gt^2 + v_0t + x_0$.

Se levarmos em conta o efeito do *atrito* ou *resistência do ar* sobre a partícula, considerá-lo-emos como uma força de direção oposta à do movimento, de acordo com o que devemos estabelecer hipóteses físicas definidas ⁽¹⁾. Analisaremos os resultados provenientes de diferentes suposições: (a) a resistência é proporcional à velocidade, sendo dada por uma expressão da forma $-r\dot{x}$, onde r é uma constante positiva; (b) a resistência é proporcional ao quadrado da velocidade, sendo a fórmula $-r\dot{x}^2$. De acordo com a lei de Newton, as equações do movimento serão

$$(a) \quad m\ddot{x} = mg - r\dot{x}, \quad (b) \quad m\ddot{x} = mg - r\dot{x}^2.$$

Se considerarmos primeiramente $x = u(t)$ como a função procurada, teremos $\dot{x}(t) = \dot{u}(t)$, de sorte que

$$(a) \quad m\ddot{u} = mg - r\dot{u}, \quad (b) \quad m\ddot{u} = mg - r\dot{u}^2.$$

⁽¹⁾ Estas hipóteses devem ser escolhidas, tendo-se em vista o sistema particular estudado. Por exemplo, a lei da resistência para velocidades baixas não é a mesma que para as grandes velocidades (velocidade de projéteis, para concretizar).

Em lugar de determinar u em função de t , por estas equações, podemos deduzir t em função de u , escrevendo as equações diferenciais sob a forma

$$(a) \frac{dt}{du} = \frac{1}{g - ru/m}, \quad (b) \frac{dt}{du} = \frac{1}{g - ru^2/m}.$$

Com o auxílio dos métodos apresentados no capítulo anterior, podemos efetuar a integração imediatamente, obtendo

$$(a) \quad t(u) = -\frac{m}{r} \log \left(1 - \frac{r}{mg} u \right) + t_0,$$

$$(b) \quad t(u) = -\frac{1}{2} k \log \frac{kg - u}{kg + u} + t_0,$$

onde fizemos $\sqrt{mrg} = k$ e onde t_0 é uma constante de integração. Resolvendo estas equações em relação a u , virá

$$(a) \quad u(t) = -\frac{mg}{r} (e^{-r(t-t_0)/m} - 1),$$

$$(b) \quad u(t) = -gk \frac{e^{-2(t-t_0)/k} - 1}{e^{-2(t-t_0)/k} + 1}.$$

Estas relações revelam uma importante propriedade do movimento. A velocidade não cresce com o tempo além de qualquer limite, mas converge para um limite determinado, dependente da massa m . Assim,

$$(a) \quad \lim_{t \rightarrow \infty} u(t) = \frac{mg}{r}, \quad (b) \quad \lim_{t \rightarrow \infty} u(t) = \sqrt{\frac{mg}{r}}.$$

Uma segunda integração, operada sobre as expressões para $u(t) = \dot{x}$, com o auxílio dos métodos expostos no capítulo precedente, dá os resultados (que podem ser verificados por derivação)

$$(a) \quad x(t) = \frac{m^2}{r^2} g e^{-r(t-t_0)/m} + \frac{mg}{r} t + c,$$

$$(b) \quad x(t) = \frac{m}{r} \log \operatorname{ch} \sqrt{\frac{rg}{m}} (t - t_0) + c,$$

onde c é uma nova constante de integração. As duas constantes de integração, t_0 e c , são determinadas prontamente, conhecendo-se a posição inicial $x(0) = x_0$ e a velocidade, também inicial, $\dot{x}(0) = u(0) = v_0$ da partícula que cai.

3. Tipo mais simples de vibração elástica.

Como segundo exemplo estudaremos o movimento de uma partícula que se desloca ao longo do eixo dos x , sendo atraída para a origem por uma força elástica. Relativamente a esta força elástica, admitiremos que seja sempre dirigida para a origem e que sua intensidade seja proporcional à sua distância da origem. Em outras palavras, faremos tal força igual a $-kx$, onde o coeficiente k exprime a

medida da resistência da ligação elástica. Como supomos que k é positivo, a força será negativa quando x for positivo, e positiva, quando x for negativo. A lei de Newton diz que

$$m\ddot{x} = -kx.$$

Não podemos esperar que esta equação diferencial determine completamente o movimento, mas é plausível supor que num dado instante de tempo, digamos, $t = 0$, possamos determinar arbitrariamente a posição inicial $x(0) = x_0$, assim como a velocidade inicial $\dot{x}(0) = v_0$. Em linguagem física, isto quer dizer que a partícula pode partir de uma posição arbitrária com uma velocidade qualquer, ficando o movimento determinado, depois disto, pela equação diferencial. Matematicamente, esta possibilidade é traduzida pelo fato de que a solução geral da equação diferencial proposta contém duas constantes de integração, à primeira vista indeterminadas, cujos valores são estabelecidos em face das condições iniciais, como demonstraremos a seguir.

Podemos encontrar, com facilidade, uma solução deste tipo, diretamente. Se fizermos $\omega = \sqrt{k/m}$, verificaremos imediatamente que a nossa equação diferencial será satisfeita por todas as funções da forma

$$x(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t,$$

onde c_1 e c_2 são constantes arbitrariamente escolhidas. Veremos, na pág. 297, que não existem outras soluções para a equação diferencial proposta e, portanto, cada movimento deste tipo, sob a influência de uma força elástica, é representado pela expressão acima. Esta equação pode ser transformada com facilidade, vindo

$$x(t) = a \sin \omega(t - \delta) = -a \sin \omega\delta \cos \omega t + a \cos \omega\delta \sin \omega t;$$

basta, unicamente, fazer $-a \sin \omega\delta = c_1$ e $a \cos \omega\delta = c_2$, empregando as novas constantes a e δ em vez de c_1 e c_2 . Os movimentos deste tipo são *senoidais* ou *harmônicos simples*. São periódicos; qualquer estado, (isto é, posição $x(t)$ e velocidade $\dot{x}(t)$) é repetido depois do tempo $T = 2\pi/\omega$, que é denominado *período*, visto as funções $\sin \omega t$ e $\cos \omega t$ terem o período T . O número a é chamado *deslocamento máximo* ou *amplitude* da oscilação. O número $1/T = \omega/2\pi$ é a *frequência* da oscilação, indicando o número de oscilações na unidade de tempo. Voltaremos à teoria das oscilações no capítulo XI (pág. 501).

4. Movimento sobre uma curva dada.

Discutiremos, por fim, a forma mais geral do problema enunciado, a saber, o problema do movimento sobre uma curva dada, sob a ação de uma força predeterminada qualquer $m f(s)$.

Buscamos a determinação da função $s(t)$ em função de t por intermédio da equação diferencial

$$\ddot{s} = f(s),$$

onde $f(s)$ é uma função dada. Esta equação diferencial em s pode ser completamente resolvida, pelo seguinte artifício.

Iniciaremos considerando qualquer função primitiva $F(s)$ de $f(s)$, de tal sorte

que $F'(s) = f(s)$ e multipliquemos ambos os membros da equação $\dot{s} = f(s) = F'(s)$ por \dot{s} . Podemos, então, escrever o primeiro membro sob a forma $\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{s}^2 \right)$, como vemos imediatamente, derivando a expressão \dot{s}^2 . O segundo membro, entretanto, $F'(s)\dot{s}$, é a derivada de $F(s)$ em relação ao tempo t , se considerarmos s como função de t , em $F(s)$. Teremos, pois,

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{s}^2 \right) = \frac{d}{dt} F(s),$$

ou, integrando,

$$\frac{1}{2} \dot{s}^2 = F(s) + c,$$

onde c representa uma constante a determinar.

Escrevamos esta equação sob a forma $\frac{ds}{dt} = \sqrt{2[F(s) + c]}$. Observamos logo que não podemos deduzir s em função de t desta relação, por integração. Se, porém, nos contentarmos em determinar primeiramente a função inversa $t(s)$, isto é, o tempo gasto pela partícula para alcançar uma posição definida s , chegaremos à solução do problema. Para tal, tomemos a equação

$$\frac{ds}{dt} = \frac{1}{\sqrt{2[F(s) + c]}},$$

ficando assim conhecida a derivada da função $t(s)$. Temos, ainda,

$$t = \int \frac{ds}{\sqrt{2[F(s) + c]}} + c_1,$$

onde c_1 representa outra constante de integração. Logo que tivermos resolvido esta última integração teremos resolvido o problema, pois, embora não tenhamos determinado a posição s em função de t , ficará, ao contrário, conhecido o tempo t em função de s . Como ainda dispomos das duas constantes de integração c e c_1 , podemos tornar geral a solução estabelecida sob condições iniciais particulares.

No exemplo acima, do movimento elástico, tivemos que identificar x com s . Temos $f(s) = -\omega^2 s$ e correspondentemente, digamos, $F(s) = -\frac{1}{2}\omega^2 s^2$. Obteremos, então,

$$\frac{dt}{ds} = \frac{1}{\sqrt{2c - \omega^2 s^2}}$$

e em seguida

$$t = \int \frac{ds}{\sqrt{2c - \omega^2 s^2}} + c_1.$$

Esta integral pode ser facilmente calculada, introduzindo-se $\omega/s \sqrt{2c}$ como nova variável. Virá, pois,

$$t = \frac{1}{\omega} \arcsen \frac{\omega s}{\sqrt{2c}} + c_1.$$

ou, formando a função inversa,

$$s = \frac{\sqrt{2c}}{\omega} \sin \omega(t - c_1).$$

Somos, assim, levados exatamente ao mesmo enunciado da solução, como anteriormente.

Por este exemplo vimos, também, o que significam as constantes de integração e como podem ser determinadas. Se, por exemplo, estabelecermos que no tempo $t = 0$ a partícula deve estar no ponto $s = 0$, animada da velocidade $s'(0) = 1$, teremos as duas equações

$$0 = \frac{\sqrt{2c}}{\omega} \sin \omega c_1, \quad 1 = \sqrt{2c} \cos \omega c_1,$$

das quais tiramos o valor das constantes $c = 0$ e $c_1 = \frac{1}{2}$.

As constantes de integração podem ser determinadas da mesma forma quando a posição inicial s_0 e a velocidade inicial s'_0 (no tempo $t = 0$) forem arbitrariamente fixadas.

EXEMPLOS

1. Um ponto A se move com a velocidade 1, constante, sobre um círculo de raio r , com o centro na origem. O ponto A está ligado ao ponto B por uma linha de comprimento constante $l (> r)$. O ponto B é obrigado a mover-se sobre o eixo dos x (manivela, biela e pistão de máquinas a vapor). Calcular a velocidade e a aceleração de B , em função do tempo.

2. Uma partícula parte da origem com a velocidade 4, e sob a influência da gravidade desliza, por um fio reto, até atingir a linha vertical $x = 2$. Qual deve ser a inclinação da trajetória, para que o ponto atinja a linha vertical no menor tempo possível?

3. Uma partícula se move sobre uma linha reta submetida a uma resistência que produz o retardamento ku^3 , onde u é a velocidade e k uma constante. Deduzir as expressões para a velocidade (u) e para o tempo (t) em função de s , distância da posição inicial, e v_0 , velocidade inicial.

4. Uma partícula de massa unitária se move ao longo do eixo dos x , sob influência da força $f(x) = -\sin x$.

(a) Determinar o movimento do ponto, sabendo que no tempo $t = 0$ ele está no ponto $x = 0$, animado da velocidade $v_0 = 2$. Mostrar que quando $t \rightarrow \infty$ a partícula se aproxima de uma posição limite e determinar a mesma.

(b) Para condições idênticas, exceto quanto a v_0 que pode assumir qualquer valor, mostrar que se $v_0 > 2$ o ponto caminha para uma distância infinita quando $t \rightarrow \infty$, e que se $v_0 < 2$, ele oscila em torno da origem.

5. Estabeleçamos um sistema de eixos com a origem no centro da terra, cujo raio designaremos por R . De acordo com a lei da gravitação de Newton, uma partícula de massa unitária situada sobre o eixo dos y é atraída pela terra com a força $-\frac{\mu M}{y^2}$, onde μ é a "constante de gravitação" e M a massa da terra.

(a) Calcular o movimento da partícula depois que a mesma é abandonada no ponto $y_0 (> R)$, isto é, se no instante $t = 0$ ela estiver no ponto $y = y_0$, animada com a velocidade $v_0 = 0$.

(b) Determinar a velocidade com que a partícula acima toca a terra.

(c) Usando o resultado de (b), calcular a velocidade com que uma partícula, caindo do infinito, toca a terra ⁽¹⁾.

6.* Uma partícula de massa m se move sobre a elipse $r = k/(1 - e \cos \theta)$. A força que atua sobre a partícula, dirigida para a origem, é cm/r^2 . Descrever o movimento do ponto, determinar o seu período e mostrar que o raio vector do mesmo descreve áreas iguais em tempos iguais.

5. OUTRAS APLICAÇÕES. PARTÍCULAS DESLIZANDO AO LONGO DE CURVAS.

1. Observações gerais.

O caso de uma partícula que desliza ao longo de uma curva, sem atrito, sob a influência da gravidade, pode ser estudado muito simplesmente, pelo método que acabamos de expor. Primeiramente, discutiremos este movimento em geral, e depois com referência especial aos casos do pêndulo comum e do pêndulo cicloidal. Estabeleceremos os eixos de modo que o eixo dos x fique dirigido verticalmente para cima, isto é, oposto à direção da força da gravidade, e consideremos a curva como dada em função do parâmetro θ , pelas equações paramétricas $x = \varphi(\theta) = x(\theta)$, $y = \psi(\theta) = y(\theta)$. A figura 13 indica o segmento da curva para o qual estudaremos o movimento. Em todos os pontos da curva a força da gravidade atua para baixo (isto é, na direção dos y decrescentes), sendo sua intensidade, sobre a partícula, igual a mg . Se designarmos o ângulo formado pelo eixo dos x negativos e pela tangente à curva, por α , de acordo com a hipótese estabelecida na pág. 293, a força que age na direção da curva será

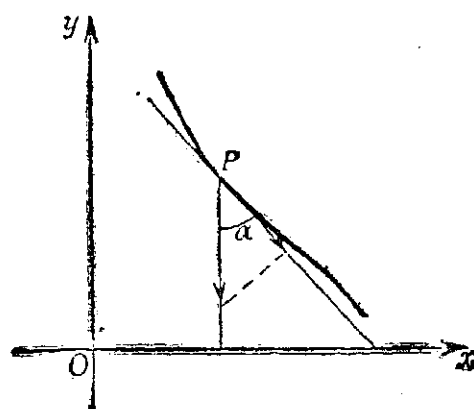


Fig. 13

$$mg \cos \alpha = -mg \frac{y'}{\sqrt{x'^2 + y'^2}}$$

onde

$$x' = \frac{d\varphi}{d\theta} = \varphi'(\theta), \quad y' = \frac{d\psi}{d\theta} = \psi'(\theta).$$

(Note-se que a linha indica, aqui, a derivada em relação a θ e não em relação a x .) Se, em particular, introduzirmos o comprimento do arco s como parâmetro, em

⁽¹⁾ Esta é igual à velocidade mínima que deveria ser imprimida a um projétil para que, disparado da terra, não voltasse mais.

lugar de θ , obteremos a expressão $-mg \frac{dy}{ds}$ para a força ao longo da curva. Pela lei de Newton, entretanto, a função $s(t)$ satisfaz a equação diferencial

$$\ddot{s} = -g \frac{dy}{ds}.$$

O segundo membro desta equação é uma função conhecida de s , visto conhecermos a curva, devendo, portanto, considerarmos x e y como funções conhecidas de s .

Como na seção precedente, multipliquemos ambos os membros desta equação por s . O primeiro membro será, então, a derivada de $\frac{1}{2}\dot{s}^2$ em relação a t . Se considerarmos s como função de t na função $y(s)$, o segundo membro da equação será a derivada de $-gy$, em relação a t . Integrando, teremos

$$\frac{1}{2}\dot{s}^2 = -gy + c.$$

onde c é uma constante de integração. A fim de fixar o significado desta constante, suporemos que no tempo $t = 0$ a partícula que estamos considerando está no ponto da curva para o qual o valor do parâmetro é θ_0 e cujas coordenadas são $x_0 = \varphi(\theta_0)$, $y_0 = \psi(\theta_0)$, e ainda, que neste instante sua velocidade seja nula, isto é, $\dot{s}(0) = 0$. Fazendo, então, $t = 0$, temos imediatamente $-gy_0 + c = 0$, de sorte que

$$\frac{1}{2}\dot{s}^2 = -g(y - y_0).$$

Agora, em vez de considerar s como função de t , consideraremos a função inversa $t(s)$, obtendo para ela

$$\frac{dt}{ds} = \pm \frac{1}{\sqrt{2g(y_0 - y)}},$$

que é equivalente a

$$t = c_1 \pm \int \frac{ds}{\sqrt{2g(y_0 - y)}},$$

onde c_1 é uma nova constante de integração. Com relação ao sinal da raiz quadrada, o qual é o mesmo de \dot{s} , chamamos a atenção para o seguinte fato. Se a partícula se mover sobre um arco que está mais baixo do que y_0 , em toda a parte, exceto nos extremos, o sinal não pode mudar, pois o sinal de \dot{s} muda somente quando $\dot{s} = 0$, isto é, quando $y - y_0 = 0$. O integrando da direita é conhecido em função do parâmetro θ , visto a curva ser conhecida. Introduzindo θ como variável independente, obtemos

$$t = c_1 \pm \int \frac{ds}{d\theta} \frac{d\theta}{\sqrt{2g(y_0 - y)}} = c_1 \pm \int \sqrt{\frac{x'^2 + y'^2}{2g(y_0 - y)}} d\theta,$$

onde as funções $x' = \phi'(\theta)$, $y' = \psi'(\theta)$, $y = \psi(\theta)$ são conhecidas. A fim de determinar a constante de integração c_1 observaremos que para $t = 0$ o valor

do parâmetro deve ser θ_0 . Esta consideração nos dá a solução, imediatamente, sob a forma

$$t = \pm \int_{\theta_0}^{\theta} \sqrt{\frac{x'^2 + y'^2}{2g(y_0 - y)}} d\theta.$$

Uma vez integrada, esta equação representa o tempo que a partícula gasta para deslocar-se do valor do parâmetro θ_0 para o do parâmetro θ . A função inversa $\theta(t)$ da função $t(\theta)$ permite-nos descrever completamente o movimento, visto que a cada instante t podemos determinar o ponto $x = \varphi[\theta(t)]$, $y = \psi[\theta(t)]$ pelo qual a partícula está passando.

2. Discussão do movimento.

Das equações que acabamos de estabelecer, embora sem uma expressão explícita para o resultado da integração, podemos deduzir a natureza geral do movimento por um simples raciocínio intuitivo. Suponhamos que a curva estudada seja do tipo indicado na figura 14, isto é, que consista em um arco cuja convexidade esteja voltada para baixo. Tomemos s como crescendo da esquerda para a direita. Se, inicialmente, abandonarmos a partícula no ponto A de coordenadas $x = x_0$, $y = y_0$, correspondentes a $\theta = \theta_0$, a velocidade cresce, visto a aceleração \ddot{s} ser positiva. A partícula desloca-se de A ao ponto mais baixo

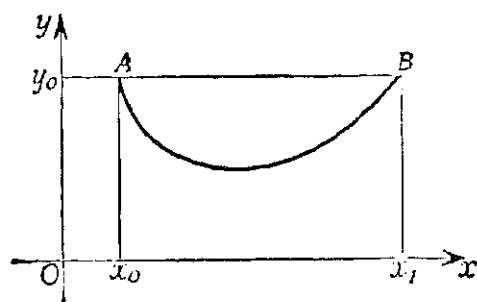


Fig. 14

com velocidade sempre crescente. Uma vez passado o ponto mais baixo, porém, a aceleração é negativa, porque o segundo membro $-g \frac{dy}{ds}$ da equação do movimento é negativo. A velocidade, portanto, decresce. Vemos logo na equação $\ddot{s}^2 = -2g(y - y_0)$ que a velocidade atingirá o valor 0 quando a partícula alcançar o ponto B , cuja altura é a mesma que a da posição inicial A . Desde que a aceleração ainda é negativa, o movimento da partícula deve ser invertido neste ponto, de sorte que ela volta ao ponto A , repetindo-se esta ação indefinidamente. (O leitor por certo observou que o atrito foi desprezado.) Neste movimento oscilatório, o tempo que o ponto leva para voltar de B para A deve ser, logicamente, o mesmo que ele leva para se transportar de A até B . Se designarmos o tempo requerido para uma viagem completa de A até B e a volta de B até A por T , o movimento será obviamente periódico, com o período igual a T . Se θ_0 e θ_1 forem os valores do parâmetro correspondentes aos pontos A e B , respectivamente, o semiperíodo será dado pela expressão

$$\begin{aligned} \frac{T}{2} &= \frac{1}{\sqrt{2g}} \left| \int_{\theta_0}^{\theta_1} \sqrt{\frac{x'^2 + y'^2}{y_0 - y}} d\theta \right| \\ &= \frac{1}{\sqrt{2g}} \left| \int_{\theta_0}^{\theta_1} \sqrt{\frac{\varphi'^2(\theta) + \psi'^2(\theta)}{\psi(\theta_0) - \psi(\theta)}} d\theta \right|. \end{aligned}$$

Se θ_2 for o valor do parâmetro correspondente ao ponto mais baixo da curva, o tempo que a partícula leva para cair de A até este ponto mais baixo será

$$\frac{1}{\sqrt{2g}} \left| \int_{\theta_0}^{\theta_2} \sqrt{\frac{x'^2 + y'^2}{y_0 - y}} d\theta \right|.$$

3. Pêndulo comum.

O exemplo mais fácil é fornecido pelo chamado pêndulo simples. A curva a considerar, neste caso, é o círculo de raio l :

$$x = l \sin \theta, \quad y = -l \cos \theta,$$

em que o ângulo θ é medido no sentido positivo, a partir da posição de repouso. Da expressão geral, dada acima, obtemos

$$T = \sqrt{\frac{2l}{g}} \int_{-\alpha}^{\alpha} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos \alpha}} = \sqrt{\frac{l}{g}} \int_{-\alpha}^{\alpha} \frac{d\theta}{\sqrt{\sin^2 \frac{\alpha}{2} - \sin^2 \frac{\theta}{2}}},$$

onde α ($0 < \alpha < \pi$) representa a amplitude da oscilação do pêndulo, isto é, a posição angular a partir da qual a partícula é abandonada, no tempo $t = 0$, com a velocidade 0. Pela substituição

$$u = \frac{\sin(\theta/2)}{\sin(\alpha/2)} \frac{du}{d\theta} = \frac{\cos(\theta/2)}{2 \sin(\alpha/2)}$$

a expressão do período de oscilação do pêndulo transforma-se em

$$T = 2 \sqrt{\frac{l}{g}} \int_{-1}^1 \frac{du}{\sqrt{(1-u^2)[1-u^2 \sin^2(\alpha/2)]}}.$$

Obtemos, assim, o período de oscilação do pêndulo, expresso por uma integral, elíptica.

Se admitirmos que a amplitude da oscilação é pequena, de sorte que possamos com um grau de precisão suficiente, substituir o segundo fator sob a raiz quadrada por 1, teremos a expressão

$$2 \sqrt{\frac{l}{g}} \int_{-1}^1 \frac{du}{\sqrt{1-u^2}}$$

como aproximação para o período de oscilação. Podemos calcular esta última integral pela fórmula 13 da tabela de integrais (pág. 206), obtendo $2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$ para valor aproximado de T .

4. Pêndulo cicloidal.

O fato do período de oscilação do pêndulo comum não ser completamente independente da amplitude da oscilação levou Christian Huygens, nos seus prolongados esforços para construir relógios de precisão, a procurar uma curva tal que o período de oscilação fôsse inteiramente independente da posição particular

em que a partícula oscilante inicia o seu movimento sobre a curva ⁽¹⁾. Huygens estabeleceu que tal curva é a cicloide.

A fim de que a partícula possa, efetivamente, oscilar sobre a cicloide, a crista da curva deve estar dirigida segundo direção oposta à da força da gravidade, isto é, a cicloide conhecida (pág. 261) deve sofrer uma rotação em torno do eixo dos x (fig. 15). Escrevemos, pois, as equações da curva sob a forma

$$\begin{aligned}x &= a(\theta - \sin \theta), \\y &= a(1 + \cos \theta),\end{aligned}$$

as quais incluem, também, a translação da curva numa distância $2a$ na direção dos y positivos. O tempo dispendido pela partícula para percorrer o espaço compreendido entre a altura

$$y_0 = a(1 + \cos \alpha) \quad (0 < \alpha < \pi)$$

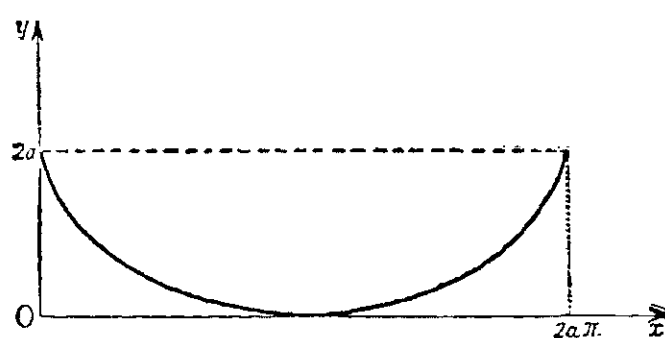


Fig. 15. — Trajetória descrita pelo pêndulo cicloidal

e o ponto mais baixo da trajetória, é dado pela fórmula transformada na página 301

$$\frac{T}{4} = \sqrt{\frac{1}{2g}} \int_{\alpha}^{\pi} \sqrt{\frac{x'^2 + y'^2}{y_0 - y}} d\theta = \sqrt{\frac{a}{g}} \int_{\alpha}^{\pi} \sqrt{\frac{1 - \cos \theta}{\cos \alpha - \cos \theta}} d\theta.$$

Empregando a equação

$$\cos \alpha - \cos \theta = 2 \left(\cos^2 \frac{\alpha}{2} - \cos^2 \frac{\theta}{2} \right),$$

obteremos

$$\frac{T}{4} = \sqrt{\frac{a}{g}} \int_{\alpha}^{\pi} \frac{\sin \frac{\theta}{2}}{\sqrt{\cos^2 \frac{\alpha}{2} - \cos^2 \frac{\theta}{2}}} d\theta.$$

Transformaremos a integral definida, aplicando a substituição

$$\cos \frac{\theta}{2} = u \cos \frac{\alpha}{2}, \quad \sin \frac{\theta}{2} d\theta = -2 \cos \frac{\alpha}{2} du.$$

⁽¹⁾ Neste caso, as oscilações são chamadas *isócronas*.

Obtemos, então,

$$\int \frac{\sin \frac{\theta}{2}}{\sqrt{\cos^2 \frac{\alpha}{2} - \cos^2 \frac{\theta}{2}}} d\theta = -2 \int \frac{du}{\sqrt{1-u^2}} = -2 \arcsen u,$$

donde, finalmente,

$$T = -8 \sqrt{\frac{a}{g}} \arcsen \frac{\cos \frac{\theta}{2}}{\cos \frac{\alpha}{2}} \Big|_{\alpha}^{\pi} = 4\pi \sqrt{\frac{a}{g}}.$$

O período de oscilação T é, portanto, independente da amplitude α .

6. TRABALHO

1. Observações gerais.

O conceito de *trabalho* lança nova luz sobre as considerações da última seção e sobre muitos outros problemas da mecânica e da física.

Consideremos novamente a partícula em movimento sobre uma curva, sob a ação de uma força atuando na direção da trajetória, e suponhamos que a sua posição seja determinada pelo comprimento do arco a partir de um ponto fixo, inicial, qualquer. A própria força será, então, via de regra, uma função de s . Admitiremos que seja uma função contínua $f(s)$ do comprimento do arco. Esta função terá valores positivos quando a direção da força for a mesma que a dos valores crescentes de s , e negativos quando a direção da força for oposta à dos valores crescentes de s .

Se a intensidade da força for constante ao longo da trajetória, entenderemos por *trabalho realizado pela força*, o produto da força pela distância percorrida ($s_1 - s_0$), onde s_1 representa a posição final e s_0 a inicial do movimento. Se a força não for constante, definiremos o trabalho por um processo de limite. Subdividiremos o intervalo entre s_0 e s_1 em n subintervalos, iguais ou desiguais, observando que, se os subintervalos forem suficientemente pequenos, a força será aproximadamente constante em cada um deles. Sendo σ_ν um ponto escolhido arbitrariamente no subintervalo σ , a força, neste subintervalo, será aproximadamente $f(\sigma_\nu)$. Se a força fosse exatamente $f(\sigma_\nu)$ neste subintervalo, o trabalho por ela realizado valeria, precisamente,

$$\sum_{\nu=1}^n f(\sigma_\nu) \Delta s_\nu,$$

onde Δs_ν representa, como de costume, o comprimento do subintervalo de ordem ν . Se passarmos agora ao limite, deixando n crescer além de qualquer medida, ao passo que o comprimento do maior subintervalo tende para zero, pela definição de integral, a nossa soma tenderá para

$$W = \int_{s_0}^{s_1} f(s) ds,$$

que, naturalmente, denominaremos o trabalho realizado pela força.

Se as direções da força e do movimento coincidirem, o trabalho realizado pela força será positivo; dizemos, então, que a força *produz trabalho*. Por outro lado, se as direções da força e do movimento forem opostas, o trabalho realizado pela força será negativo; dizemos, neste caso, que o *trabalho é produzido contra a força* ⁽¹⁾.

Se considerarmos as coordenadas da posição s como função do tempo t , de modo que a força $f(s) = p$ seja também uma função de t , podemos, num plano de coordenadas retangulares s e p , marcar o ponto de coordenadas $s = s(t)$, $p = p(t)$, em função do tempo. Este ponto descreverá uma curva, que será denominada o diagrama do trabalho do movimento. Se o movimento de que nos ocupamos for periódico, como no caso de qualquer máquina, depois de um certo tempo T (um período) o ponto móvel $s(t)$, $p(t)$ voltará ao ponto de origem; isto é, o diagrama do trabalho será uma curva fechada. Neste caso, a curva poderá consistir em um só e mesmo arco, percorrido, primeiramente, para a frente e, depois, para trás. Verifica-se este procedimento, por exemplo, nas oscilações elásticas. Também é possível que o diagrama seja representado por uma curva fechada mais geral, limitando uma área. Tal é o caso, por exemplo, das máquinas de pistão, em que a pressão sobre o êmbolo não é a mesma durante o percurso para a frente e para trás. O trabalho produzido em um ciclo, isto é, no tempo T , será, então, dado simplesmente pela área negativa do diagrama do trabalho, ou em outras palavras, pela integral

$$\int_{t_0}^{t_0+T} p(t) \frac{ds}{dt} dt,$$

em que o intervalo de tempo entre t_0 e $t_0 + T$ representa exatamente um período do movimento. Quando o contorno da área for percorrido no sentido positivo, o trabalho realizado será negativo, e quando o limite for percorrido no sentido negativo, o trabalho será positivo. A curva consistindo em diversos laços, uns percorridos positiva e outros negativamente, o trabalho produzido será a soma das áreas dos laços, cada uma delas com o seu sinal trocado.

Estas considerações são perfeitamente ilustradas, na prática, pelo *diagrama indicador* das máquinas a vapor. Por meio de um aparelho mecânico, convenientemente escolhido, um lápis é obrigado a mover-se sobre uma tira de papel; o movimento horizontal do lápis em relação ao papel é proporcional à distância do pistão à sua posição extrema, enquanto o movimento vertical é proporcional à pressão do vapor, portanto, à força p exercida pelo vapor sobre o êmbolo. O pistão, portanto, descreve o diagrama de trabalho da máquina, em escala conhecida. Mede-se a área do diagrama (geralmente com um planímetro), achando-se o trabalho do vapor sobre o pistão. Vemos aqui, novamente, que a convenção que adotamos para o sinal de uma área, como exposta no § 2, n.º 1, deste capítulo (pág. 271), não se reveste apenas de interesse teórico. Efetivamente, acontece às vezes, quando a máquina está trabalhando a vazio, que o vapor altamente expandido no fim do

⁽¹⁾ Notemos que é preciso distinguir, cuidadosamente, a força a que nos referimos. Por exemplo, levantando um peso, o trabalho produzido pela força da gravidade é negativo; o trabalho é produzido contra a gravidade. A pessoa, porém, que levanta o peso, produz um trabalho positivo, visto que o esforço é feito em direção oposta à da gravidade.

curso, tem pressão mais baixa do que a necessária para expeli-lo na volta do pistão. O diagrama indica tal ocorrência por um laço percorrido positivamente. A máquina está retirando energia do volante, em vez de fornecê-la.

2. Atração mútua de duas massas.

Suponhamos que uma partícula atraia outra, de acôrdo com a lei da atração de Newton; como primeiro exemplo consideraremos o trabalho realizado pela força de atração quando a segunda partícula se move sobre a linha que une as duas. Pela lei da gravitação de Newton, sabemos que a força atrativa é inversamente proporcional ao quadrado da distância. Se imaginarmos a primeira partícula em repouso, na origem, e a segunda a uma distância r do ponto inicial, a força de atração será dada por

$$f(r) = -\mu \frac{1}{r^2},$$

onde μ representa uma constante positiva. O trabalho produzido por esta força quando a partícula se move da distância r para r_1 ($< r$) é, portanto, positivo, e igual à integral

$$-\mu \int_r^{r_1} \frac{ds}{s^2} = \mu \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r} \right).$$

Se uma força oposta fizer com que a partícula ultrapasse a origem, indo da distância r a $r_1 > r$, o trabalho realizado pela força de atração será, naturalmente, expresso pela mesma integral (neste caso, negativa). O trabalho produzido pela força oposta tem o mesmo valor numérico, porém, com o sinal contrário, sendo, então, igual a $\mu \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1} \right)$. Imaginando-se a posição final como cada vez mais afastada, ela se aproximará do valor limite μ/r , que podemos tomar como o trabalho que deve ser realizado contra a força de atração para mover a partícula da distância r ao "infinito". Esta importante expressão é denominada *potencial mútuo* das duas partículas. Neste caso, porém, o potencial é definido como o trabalho necessário para separar duas massas que se atraem; por exemplo, o trabalho preciso para arrancar um eletrônio do átomo (potencial de ionização).

3. Distensão das molas.

Como segundo exemplo estudaremos o trabalho produzido no estiramento das molas. Como é usual na teoria da elasticidade, admitiremos (como já o fizemos na pág. 295) que a força necessária para distender a mola seja proporcional a x , que representa o acréscimo do comprimento da mola, isto é, $p = kx$, sendo k uma constante. O trabalho que deve ser realizado para que possamos distender a mola da posição de repouso, $x = 0$, até a posição final, $x = x_1$, será pois fornecido pela integral

$$\int_0^{x_1} kx \, dx = \frac{1}{2} kx_1^2.$$

4. Carga dos condensadores.

O conceito de trabalho em outros ramos da física pode ser tratado de maneira semelhante. Vejamos, por exemplo, o carregamento dos condensadores. Se chamarmos Q a quantidade de eletricidade no condensador, C sua capacidade e V a diferença de potencial (voltagem) através do condensador, sabemos da física que $Q = CV$. Ademais, o trabalho produzido para movimentar a carga Q através duma diferença de potencial V , é igual a QV . A diferença de potencial V não sendo constante durante o carregamento do condensador, porém, crescendo com Q , permite-nos efetuar uma passagem ao limite, análoga à que realizamos na pág. 304, obtendo-se para o trabalho realizado no carregamento do condensador a seguinte expressão

$$\int_0^{Q_1} V dQ = \frac{1}{C} \int_0^{Q_1} Q dQ = \frac{1}{2} \frac{Q_1^2}{C} = \frac{1}{2} Q_1 V_1,$$

onde Q_1 é a quantidade total de eletricidade que passa para o condensador e V_1 a diferença de potencial no fim do processo de carga.

APÊNDICE AO CAPÍTULO V

1. PROPRIEDADES DA EVOLUTA

As equações paramétricas

$$\xi = x - \rho \frac{\dot{y}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}, \quad \eta = y + \rho \frac{\dot{x}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}},$$

da evoluta de uma curva dada, $x = x(t)$, $y = y(t)$, (pág. 283), permitem-nos deduzir algumas relações geométricas interessantes entre ela e a própria curva. Por conveniência, empregaremos o comprimento do arco s como parâmetro, de sorte que

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = 1 \quad \text{e} \quad \dot{x}\ddot{x} + \dot{y}\ddot{y} = 0,$$

$$\frac{1}{\rho} = k = \frac{\ddot{y}}{\dot{x}} = -\frac{\ddot{x}}{\dot{y}},$$

ou $\rho\ddot{y} = \dot{x} \quad \text{e} \quad \rho\ddot{x} = -\dot{y}.$

Teremos, então, $\xi = x - \rho\dot{y}, \quad \eta = y + \rho\dot{x};$

que, derivadas, dão

$$\dot{\xi} = \dot{x} - \rho\ddot{y} - \dot{\rho}\dot{y} = -\dot{\rho}\dot{y}, \quad \dot{\eta} = \dot{y} + \rho\ddot{x} + \dot{\rho}\dot{x} = \dot{\rho}\dot{x},$$

e, portanto, $\xi\dot{x} + \eta\dot{y} = 0.$

Como os co-senos diretores da normal à curva são dados por $-\dot{y}$ e \dot{x} , segue-se que a normal à curva é tangente à evoluta no centro da curvatura; ou, as tangentes à evoluta são normais à curva original. Podemos ainda dizer que a evoluta é a envoltória das normais (fig. 16).

Designando-se o comprimento do arco da evoluta, medido a partir de um ponto fixo, arbitrário, por σ , teremos

$$\left(\frac{d\sigma}{ds}\right)^2 = \sigma'^2 = \xi^2 + \eta^2.$$

Visto que $\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = 1$, obteremos da fórmula acima

$$\sigma'^2 = \rho'^2,$$

de modo que, se escolhermos de maneira conveniente a direção na qual σ é medido, virá

$$\sigma' = \rho',$$

desde que $\sigma \neq 0$,

ou, integrando,

$$\sigma_1 - \sigma_0 = \rho_1 - \rho_0.$$

Vemos, assim, que o comprimento do arco da evoluta, compreendido entre dois pontos, é igual à diferença entre os raios de curvatura correspondentes, uma vez que ρ seja diferente de zero, para o arco considerado.

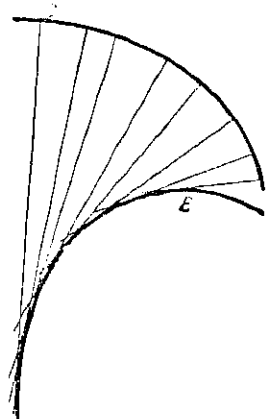
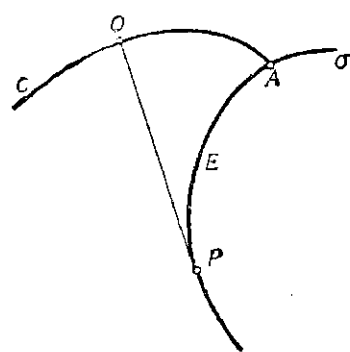
Esta última condição não é supérflua. Se ρ mudar de sinal, vemos pela fórmula $\sigma' = \rho'$, que passando o ponto correspondente da evoluta, o comprimento do arco σ tem um máximo ou um mínimo, ou seja, passando este ponto, não continuaremos, simplesmente, a calcular σ , porém, devemos inverter o sentido segundo o qual o mesmo é medido. Se quisermos evitá-lo, ao passar por um ponto desta espécie, devemos mudar o sinal na fórmula acima, escrevendo $\sigma' = -\rho'$.

Podemos ainda observar que os centros de curvatura correspondentes aos máximos e mínimos dos raios de curvatura são pontos duplos da evoluta. (Não o demonstraremos aqui.)

As relações geométricas que acabamos de estabelecer podem, ainda, ser expressas sob outra forma. Imaginemos um fio flexível, inextensível, colocado sobre um arco de evoluta e estirado de tal modo que uma parte se estenda para fora da curva, tangenciando-a, e além disso, que a extremidade do fio Q fique sobre a curva original C . À medida que o fio for sendo desenrolado, o ponto Q descreverá a curva C . Este

modo de geração justifica o nome da curva (*evolvere*, desenrolar). A curva C é a evolvente da evoluta E . Por outro lado, pode-se partir de uma curva qualquer E e construir a sua evolvente C pelo processo de desenrolamento.

Para demonstrá-lo, consideremos a curva E que, agora, é a curva conhecida, representada pelas equações $\xi = \xi(\sigma)$, $\eta = \eta(\sigma)$, onde as coordenadas retangulares comuns são designadas por ξ e η e o parâmetro σ é o comprimento do arco. O enrolamento é feito como indica a figura 17. Quando o fio estiver completamente enrolado sobre a evoluta E , sua extremidade Q coincidirá com o ponto A de E , correspondente ao comprimento de arco a . Se, agora, desenrolarmos o fio

Fig. 16.—Evoluta (E)Fig. 17.—Evolvente (C)

até que ele tangencie a evoluta em P , ponto este correspondente ao comprimento de arco $\sigma \leq a$, a extensão do segmento PQ será $(a - \sigma)$ e seus co-senos diretores serão ξ e η , o ponto superior indicando derivação em relação a σ . Para as ordenadas x e y do ponto Q teremos as expressões

$$x = \xi + (a - \sigma)\xi', \quad y = \eta + (a - \sigma)\eta',$$

que dão as equações da evolvente descrita por Q , em função do parâmetro σ . Derivando em relação a σ segue-se que

$$\begin{aligned} \dot{x} &= \xi' - \xi' + (a - \sigma)\xi'' = (a - \sigma)\xi'', \\ \dot{y} &= \eta' - \eta' + (a - \sigma)\eta'' = (a - \sigma)\eta''. \end{aligned}$$

Uma vez que $\xi\ddot{\xi} + \eta\ddot{\eta} = 0$, achamos logo que

$$\xi\dot{x} + \eta\dot{y} = 0,$$

o que significa que a linha PQ é normal à evolvente C . Podemos, portanto, dizer que as normais à curva C são tangentes à curva E . Isto, entretanto, é uma propriedade característica de E , a evoluta de C . Logo, uma curva qualquer é a evoluta de todas as suas evolventes.

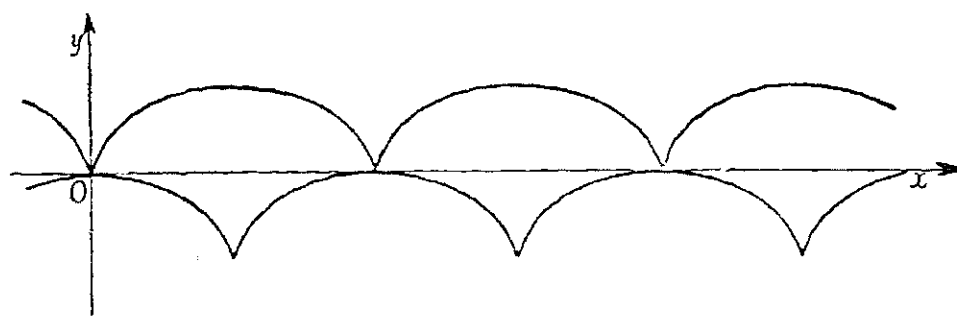


Fig. 18.—A cicloide como evoluta e evolvente

Como caso particular consideraremos a evoluta da cicloide $x = t - \sin t$, $y = 1 - \cos t$. O que estabelecemos nas páginas 281, 283, nos dá

$$\xi = x - \dot{y} \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\dot{y} - \dot{y}\dot{x}}, \quad \eta = y + \dot{x} \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\dot{y} - \dot{y}\dot{x}};$$

obtemos, pois, a evoluta sob a forma $\xi = t + \sin t$, $\eta = -1 + \cos t$. Se fizermos $t = \tau + \pi$, virá $\xi - \pi = \tau - \sin \tau$ e $\eta + 2 = 1 - \cos \tau$. Estas equações mostram que a própria evoluta é uma cicloide, semelhante à curva original, podendo ser obtida por simples translação, como indicamos na figura 18.

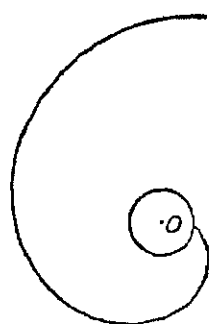


Fig. 19.—Evolvente do círculo

Como mais um exemplo, transformaremos a equação da evoluta do círculo. Iniciaremos com o círculo $\xi = \cos t$, $\eta = \sin t$ e desenvolveremos a tangente respectiva (fig. 19). A evolvente do círculo assumirá a forma

$$x = \cos t + t \sin t, \quad y = -\sin t + t \cos t.$$

Finalmente, determinaremos a evoluta da elipse $x = a \cos t$, $y = b \sin t$. Temos, imediatamente,

$$\xi = x - \dot{y} \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\dot{y} - \dot{y}\dot{x}} = \frac{a^2 - b^2}{a} \cos^3 t$$

$$\eta = y + \dot{x} \frac{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}{\dot{x}\dot{y} - \dot{y}\dot{x}} = -\frac{a^2 - b^2}{b} \sin^3 t,$$

que é a representação paramétrica da evoluta. Podemos eliminar t destas equações

pelo método usual, obtendo a equação da evoluta sob a forma não paramétrica:

$$(a\xi)^{2/3} + (b\eta)^{2/3} = (a^2 - b^2)^{2/3}.$$

Esta curva, cuja representação está consignada na figura 20, é denominada a *astróide*. Pelas equações paramétricas vemos, rapidamente, que os centros de curvatura correspondentes à elipse são, efetivamente, os vértices da astróide.

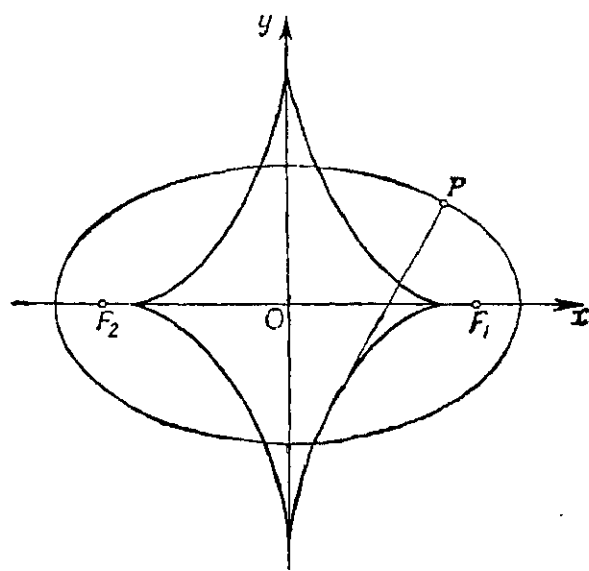


Fig. 20.—Evoluta da elipse

EXEMPLOS

1. Provar que a evoluta da epiciclóide (exemplo 2, pág. 267) é outra epiciclóide semelhante à primeira, podendo ser obtida dela por rotação e contração.
2. Mostrar que a evoluta da hipociclóide (exemplo 4, pág. 267) é outra hipociclóide, que pode ser obtida da primeira por rotação e expansão.

2. ÁREAS LIMITADAS POR CURVAS FECHADAS

Já vimos no § 2 (pág. 271) que a área limitada por uma curva fechada $x = x(t)$, $y = y(t)$, $t_0 \leq t \leq t_1$, que não se intercepta (chamada curva fechada simples) é dada pela integral

$$-\int_{t_0}^{t_1} y(t) \dot{x}(t) dt,$$

onde o valor obtido será positivo ou negativo, conforme o sentido segundo o qual a curva de contorno é descrita seja positivo ou negativo. Podemos, agora, estender este resultado a curvas mais gerais. Supo-

uhamos que a curva C , dada pelas equações $x = x(t)$, $y = y(t)$, se intercepte a si mesma em um número finito de pontos, dividindo, assim, o plano em um número finito de porções R_1, R_2, \dots . Suponhamos, mais, que as derivadas sejam contínuas, exceto, talvez, para um número finito de saltos com descontinuidades, e que $\dot{x}^2 + \dot{y}^2 \neq 0$, exceto, possivelmente, para um número finito de valores de t correspondentes aos vértices. Finalmente, admitamos que a curva possui um número finito de linhas de suporte (pág. 270).

Atribuiremos, pois, a cada uma das regiões R_i , um índice μ_i assim definido: escolhamos um ponto arbitrário Q em R_i , não situado sobre qualquer linha de suporte, e elevemos a linha que se estende de Q para cima, na direção do eixo dos y positivos. Contemos o número de

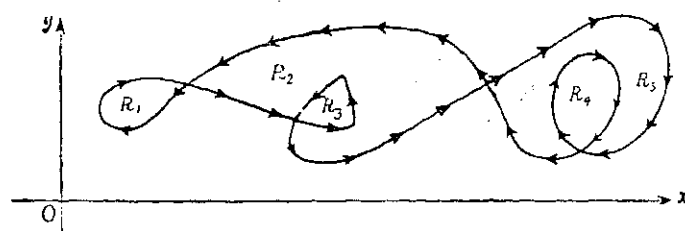


Fig. 21

vêzes que a curva C atravessa a linha média, da direita para a esquerda, e subtraímos o número de vêzes que a curva atravessa a referida linha da esquerda para a direita. A diferença será o índice μ_i . Por exemplo, o interior da curva ilustrada na figura 6 (pág. 269) tem o índice $\mu = +1$. Na figura 21 as regiões R_1, \dots, R_5 têm os índices $\mu_1 = -1$, $\mu_2 = +1$, $\mu_3 = +2$, $\mu_4 = -2$, $\mu_5 = -1$. O número μ_i depende, efetivamente, da região R_i e não do ponto particular Q , escolhido em R_i , como podemos constatar da seguinte maneira. Escolhamos outro ponto Q' em R_i , situado fora de qualquer linha de suporte, e liguemos Q e Q' por uma linha quebrada, localizada inteiramente em R_i . Se percorrermos esta linha de Q para Q' , o número de cruzamentos da direita para a esquerda menos o número de cruzamentos da esquerda para a direita será constante, pois, entre as linhas de suporte o número de cruzamentos de qualquer tipo é inalterável, ao passo que na travessia de uma destas linhas de suporte o número de cruzamento em ambas as direções, ou cresce ou decresce de uma unidade. Em qualquer caso, porém, a diferença permanece inalterada. No caso

em que a linha de suporte encontre a curva em muitos pontos diferentes, digamos, A, B, \dots, H , consideramo-la como várias linhas de suporte diferentes FA, FB, \dots, FH , onde F indica o ponto do eixo dos x que fica verticalmente abaixo de todos os pontos citados. O raciocínio feito se aplica, então, a cada uma destas linhas. Logo, o número μ_i tem o mesmo valor, quer usemos Q , quer Q' , para a sua determinação.

Em particular, se a curva proposta não se interceptar, a área que ela contorna consistirá em uma única região R , cujo índice será $+1$ ou -1 , conforme o contorno for descrito no sentido positivo ou no negativo. Para mostrá-lo basta traçar qualquer linha vertical (exceto as de suporte) que intercepte a curva. Marquemos sobre a linha assim obtida, o ponto mais alto de interseção (P) com a curva, e escolhamos o ponto Q em R , situado abaixo de P , mas tão próximo d'ele que nenhum outro ponto de interseção possa existir entre P e Q . Assim, acima de Q existe um cruzamento da curva que será da direita para a esquerda se a curva for percorrida no sentido positivo, de modo que $\mu = +1$. De outra forma $\mu = -1$. Como acabamos de constatar, o mesmo valor de μ vale para todos os pontos de R . Para uma curva desta espécie, e na realidade, para todas as curvas fechadas, uma das regiões, a "exterior" ao contorno, se estende ilimitadamente em todas as direções. Tal região terá, naturalmente, o índice 0 e, portanto, a deixaremos de lado.

O teorema que estabelecemos acêrca da área assume, pois, o seguinte enunciado: o valor da integral $-\int_{a_0}^{a_1} y \dot{x} dt$ é igual à soma das áreas absolutas da região R_i , sendo cada uma das áreas R_i repetida μ_i vezes. Em símbolos,

$$-\int_{a_0}^{a_1} y \dot{x} dt = \sum \mu_i | \text{área } R_i |.$$

A demonstração é simples. Admitiremos, como estamos autorizados a fazer, que toda a curva esteja localizada acima do eixo dos x (nota da pág. 271). As linhas de suporte dividem R em um número finito de porções; seja r uma delas. Estabelecendo, então, a integral $-\int y \dot{x} dt$ para cada ramo unívoco da curva, veremos que a área absoluta de r é tomada $+1$ vezes para cada ramo dirigido da direita para a esquerda, acima de r , e -1 vezes para cada ramo da esquerda para a direita,

acima de r , perfazendo, no total, μ_i vezes. O mesmo se verifica para qualquer outra porção de R_i ; logo, R_i será considerado μ_i vezes. A integral de toda a curva valerá, pois, $\sum \mu_i | \text{área } R_i |$, como tínhamos enunciado. Esta fórmula coincide com a que achamos para as curvas simples fechadas, como podemos verificar pela discussão dos valores de μ para tais curvas.

A definição do índice μ_i apresenta a desvantagem de ter sido estabelecida em função de um sistema particular de coordenadas. Na realidade, porém, pode ser demonstrado que o valor de μ_i é independente do sistema de coordenadas, dependendo somente da curva. Esta demonstração, entretanto, não será apresentada aqui.

CAPÍTULO VI

TEOREMA DE TAYLOR E REPRESENTAÇÃO APROXIMADA DAS FUNÇÕES POR MEIO DE POLINÔMIOS

As funções racionais são, sob muitos aspectos, as mais simples da análise. Formam-se com um número finito de aplicações das operações racionais de cálculo, diferindo, em sua gênese, de qualquer outra função que envolva uma passagem, mais ou menos encoberta, ao limite, a partir das funções racionais. Os problemas que visam estabelecer se, e de que modo, uma função dada pode ser expressa, aproximadamente, por funções racionais, especialmente por polinômios, são, pois, de grande importância, tanto na teoria como na prática.

1. LOGARITMO E FUNÇÃO INVERSA DA TANGENTE

1. Logaritmo.

Estudaremos, de início, alguns casos especiais em que a integração das progressões geométricas conduzem, quase imediatamente, às aproximações desejadas. Recordemos que para $q \neq 1$ e para n inteiro e positivo, temos

$$\frac{1}{1-q} = 1 + q + q^2 + \dots + q^{n-1} + r_n,$$

onde

$$r_n = \frac{q^n}{1-q}.$$

Se $|q| < 1$ o resto r_n tende para 0 quando n cresce, obtendo-se, então, as *séries geométricas infinitas*

$$1 + q + q^2 + \dots \text{ com a soma } \frac{1}{1-q}.$$

Tomaremos, como ponto de partida, a fórmula

$$\log(1+x) = \int_0^x \frac{dt}{1+t}$$

e desenvolveremos o integrando de acordo com a fórmula acima, fazendo $q = -t$. Por integração, obtemos imediatamente

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n} + R_n,$$

onde

$$R_n = \int_0^x r_n dt = (-1)^n \int_0^x \frac{t^n}{1+t} dt.$$

Assim, para qualquer inteiro positivo n , conseguimos exprimir a função $\log(1+x)$ aproximadamente, por um polinômio de grau n , a saber,

$$x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n},$$

ao mesmo tempo, a quantidade R_n , o *resto*, representa a grandeza do erro cometido na aproximação.

Para se estimar a precisão da aproximação feita, basta calcular o resto R_n . Este cálculo é feito segundo o método apresentado à página 126 para avaliar a integral. Suporemos, primeiro, que $x \geq 0$, verificando que no intervalo total da integração o integrando não é negativo em parte alguma, jamais excedendo t^n . Consequentemente

$$|R_n| \leq \int_0^x t^n dt = \frac{x^{n+1}}{n+1},$$

mostrando que, para cada valor de x contido no intervalo $0 \leq x \leq 1$, este resto pode tornar-se tão pequeno quanto quisermos, pela escolha de n suficientemente grande (pág. 32). Se, por outro lado, a quantidade x estiver contida no intervalo $-1 < x \leq 0$, o integrando não mudará de sinal e seu valor absoluto não excederá $|t|^n/(1+x)$, permitindo estabelecer o seguinte valor para o resto

$$|R_n| \leq \frac{1}{1+x} \int_0^{|x|} t^n dt = \frac{|x|^{n+1}}{(1+x)(n+1)}.$$

Vemos, assim, que também neste caso o resto será arbitrariamente pequeno, quando n for suficientemente grande. Por consequência, a avaliação não tem significado quando fizermos $x = -1$.

Recapitulando, podemos dizer que

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n} + R_n,$$

onde o resto R_n tende para zero quando n cresce, desde que x esteja contido no intervalo ⁽¹⁾ $-1 < x \leq 1$. Das desigualdades acima podemos, efetivamente, deduzir o valor do resto independentemente de x , o qual valerá para todos os valores de x contidos no intervalo $-1+h \leq x \leq 1$, onde h é um número tal que $0 < h \leq 1$. Neste caso teremos

$$|R_n| \leq \frac{1}{h} \frac{1}{n+1},$$

mostrando esta fórmula que no intervalo completo a função $\log(1+x)$ é representada, aproximadamente, pelo polinômio de grau n que apresentamos, não sendo o erro em parte alguma maior do que $\frac{1}{h} \frac{1}{n+1}$.

Deixamos ao leitor verificar por si mesmo que, para qualquer valor de x para o qual $|x| > 1$, o resto não somente cessa de se aproximar de zero, mas, efetivamente, cresce numericamente além de qualquer valor, à medida que n vai crescendo, de forma que para tais valores de x o polinômio proposto não fornece uma aproximação da função logarítmica.

A convergência do resto R_n para zero, no intervalo acima citado, pode ser traduzida dizendo-se que temos uma *série infinita* como representação da função logarítmica neste intervalo ⁽²⁾.

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots$$

Introduzindo o valor particular $x = 1$, nestas séries, obteremos a fórmula notável

$$\log 2 = 1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \dots$$

Esta foi uma das relações cuja descoberta causou profunda impressão nos espíritos dos pioneiros do cálculo diferencial e integral.

⁽¹⁾ Devemos notar que este intervalo é aberto à esquerda e fechado à direita.

⁽²⁾ Estudaremos as séries infinitas, detalhadamente, no cap. VIII (pág. 365).

A aproximação estabelecida para a função logarítmica conduz-nos a outra fórmula de grande utilidade, principalmente nos cálculos numéricos. Desde que $-1 < x < 1$, precisamos apenas escrever $-x$ em lugar de x na expressão acima para obtermos

$$\log(1-x) = -x - \frac{x^2}{2} - \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} - \dots - S_n.$$

Supondo n par e subtraindo, temos

$$\frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x} = x + \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} + \dots + \frac{x^{n-1}}{n-1} + \bar{R}_n,$$

onde \bar{R}_n é dado pela expressão

$$\begin{aligned} \bar{R}_n &= \frac{1}{2} (R_n + S_n) = \frac{1}{2} \int_0^x t^n \left(\frac{1}{1+t} + \frac{1}{1-t} \right) dt \\ &= \int_0^x \frac{t^n}{1-t^2} dt. \end{aligned}$$

Devido à relação

$$|\bar{R}_n| \leq \frac{|x^{n+1}|}{n+1} \frac{1}{1-x^2},$$

o resto tenderá para zero à medida que n cresce, o que podemos exprimir, novamente, escrevendo o desenvolvimento sob forma de série infinita:

$$\frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x} = \text{Arc Th } x = x + \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} + \frac{x^7}{7} + \dots,$$

para todos os valores de x , tais que $|x| < 1$.

A vantagem apresentada pela expressão acima é que, à medida que x percorre o intervalo de -1 até 1 , a relação $\frac{1+x}{1-x}$ representa todos os números positivos. Logo, se o valor de x for convenientemente escolhido, esta série permite calcular o logaritmo de qualquer número positivo, com um erro que não excederá R_n .

2. Função inversa da tangente.

Podemos considerar a inversa da tangente de modo análogo, se partirmos da fórmula, verdadeira para todos os valores inteiros e positivos de n ,

$$\frac{1}{1+t^2} = 1 - t^2 + t^4 - \dots + (-1)^{n-1} t^{2n-2} + r_n,$$

onde
$$r_n = (-1)^n \frac{t^{2n}}{1+t^2}.$$

Integrando, obtemos,

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^{2n-1}}{2n-1} + R_n,$$

$$R_n = (-1)^n \int_0^x \frac{t^{2n}}{1+t^2} dt,$$

vendo logo que no intervalo $-1 \leq x \leq 1$ o resto tende para zero à medida que n cresce, visto que

$$|R_n| \leq \int_0^{|x|} t^{2n} dt = \frac{|x|^{2n+1}}{2n+1}.$$

Da fórmula do resto podemos também deduzir facilmente que, para $|x| > 1$, o valor absoluto de resto cresce além de qualquer limite, à medida que n cresce. Consequentemente, deduzimos a série infinita

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots,$$

válida para $|x| \leq 1$. Para $x = 1$, desde que $\operatorname{arc} \operatorname{tg} 1 = \pi/4$, temos

$$\frac{\pi}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \dots,$$

fórmula notável, tão importante como a que estabelecemos anteriormente para $\log 2$.

EXEMPLOS

1. Demonstrar que $x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3(1+x)} < \log(1+x) < x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3}$ ($x > 0$).

Daí achar $\log \frac{4}{3}$ com 2 decimais.

2. Calcular $\log \frac{6}{5}$ com 3 decimais, empregando a série

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \dots$$

Provar que o resultado é exato até a terceira decimal.

3. Quantos termos da série $\log(1+x)$ devem ser usados para se obter $\log(1+x)$ com erro inferior a 10 por cento, se $30 \leq x \leq 31$?

2. TEOREMA DE TAYLOR

As funções arbitrárias $f(x)$ podem, também, ser representadas aproximadamente por funções racionais, como o foram os casos especiais que estudamos. Basta, para isto, admitirmos que, para todos os valores da variável independente, contidos num intervalo fechado, a função possua derivadas contínuas, no mínimo, até a ordem $(n + 1)$. Na maioria dos casos que efetivamente ocorrem, a existência e a continuidade de *todas* as derivadas são conhecidas de início, de sorte que se pode escolher para n um número qualquer inteiro.

A fórmula de aproximação que deduziremos a seguir, foi descoberta nos primórdios do cálculo diferencial e integral por Taylor, aluno de Newton, e é conhecida pelo nome de teorema de Taylor ⁽¹⁾.

1. Teorema de Taylor para os polinômios.

Para termos uma idéia clara do problema, comecemos estudando o caso em que $f(x) = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n$ é um polinômio de grau n . Podemos, então, exprimir facilmente os coeficientes respectivos, por meio das derivadas de $f(x)$ no ponto $x = 0$. Assim, derivando ambos os membros da equação, uma, duas vezes, etc., em relação a x , e se fizermos, então, $x = 0$, os coeficientes valerão

$$a_0 = f(0), \quad a_1 = f'(0), \quad a_2 = \frac{1}{2!} f''(0), \quad \dots, \quad a_n = \frac{1}{n!} f^{(n)}(0).$$

Qualquer polinômio do grau n pode, então, ser escrito sob a forma

$$f(x) = f(0) + x f'(0) + \frac{x^2}{2!} f''(0) + \frac{x^3}{3!} f'''(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} f^{(n)}(0).$$

A fórmula acima indica, simplesmente, que os coeficientes a_r podem ser expressos em função das derivadas em $x = 0$, dando a constituição dos mesmos.

Podemos generalizar ligeiramente esta "série de Taylor" para polinômios, substituindo x por $\xi = x + h$ e considerando a função

⁽¹⁾ Um caso especial deste teorema é muitas vezes citado, aliás, sem justificação histórica, como *teorema de Mac-Laurin*. Não adotaremos tal designação.

$f(\xi) = f(x + h) = g(h)$ como contínua em h ; admitindo por um momento que x seja fixo e h a variável independente, segue-se que

$$g'(h) = f'(\xi), \dots, g^{(n)}(h) = f^{(n)}(\xi);$$

logo, se fizermos $h = 0$,

$$g'(0) = f'(x), \dots, g^{(n)}(0) = f^{(n)}(x).$$

Aplicando a fórmula anterior à função $f(x + h) = g(h)$, que é, ela própria, um polinômio em h de grau n , obtemos imediatamente a série de Taylor

$$\begin{aligned} f(\xi) = f(x + h) &= f(x) + hf'(x) + \frac{h^2}{2!}f''(x) + \frac{h^3}{3!}f'''(x) + \dots \\ &+ \frac{h^n}{n!}f^{(n)}(x). \end{aligned}$$

2. Teorema de Taylor para funções arbitrárias.

As fórmulas acima sugerem que procuremos uma relação semelhante para os casos em que a função arbitrária $f(x)$ não seja, necessariamente, um polinômio. Nestes casos, entretanto, a fórmula somente poderá conduzir à aproximação da função, por meio de um polinômio.

Comparemos os valores da função f nos pontos x e $\xi = x + h$, de sorte que $h = \xi - x$. Considerando-se n como um inteiro positivo qualquer, a expressão

$$f(x) + (\xi - x)f'(x) + \dots + \frac{(\xi - x)^n}{n!}f^{(n)}(x)$$

não será, via de regra, uma representação exata do valor da função $f(\xi)$. Devemos, portanto, fazer

$$\begin{aligned} f(\xi) &= f(x) + (\xi - x)f'(x) + \frac{(\xi - x)^2}{2!}f''(x) + \dots \\ &+ \frac{(\xi - x)^n}{n!}f^{(n)}(x) + R_n, \end{aligned}$$

onde R_n representa o *resto*, quando $f(\xi)$ é substituída por $f(x) + f'(x)(\xi - x) + \dots$. Em primeira instância, esta equação nada mais é do que uma definição explícita de R_n . A sua importância reside no fato de possibilitar a dedução de uma expressão simples e de emprêgo constante, do resto R_n . Para isto, imaginemos a quantidade ξ fixa e

x como variável independente. O resto será, então, a função $R_n(x)$. Pela equação estabelecida, esta função se anula para $x = \xi$:

$$R_n(\xi) = 0.$$

Ademais, obtemos por derivação

$$R_n'(x) = -\frac{(\xi - x)^n}{n!} f^{(n+1)}(x).$$

Se derivarmos a equação que dá o resto, em relação a x , obteremos 0 no primeiro membro, visto $f(\xi)$ não depender de x , sendo, portanto, considerada constante. Derivando cada termo do segundo membro pela regra dos produtos, vemos que todos se cancelam, com exceção do último, o qual está escrito na fórmula acima com o sinal menos.

Pelo teorema fundamental do cálculo integral

$$R_n(x) = R_n(x) - R_n(\xi) = \int_{\xi}^x R_n'(t) dt = - \int_x^{\xi} R_n'(t) dt,$$

de modo que obteremos a expressão

$$R_n(x) = \int_x^{x+h} \frac{(x+h-t)^n}{n!} f^{(n+1)}(t) dt.$$

Introduzindo a nova variável de integração τ , por meio da equação $\tau = t - x$, virá

$$R_n = \frac{1}{n!} \int_0^h (h-\tau)^n f^{(n+1)}(x+\tau) d\tau.$$

Reunindo estes resultados, temos o seguinte enunciado:

Se a função $f(x)$ tiver derivadas contínuas até a ordem $(n+1)$ no intervalo considerado, teremos

$$f(x+h) = f(x) + hf'(x) + \frac{h^2}{2!} f''(x) + \frac{h^3}{3!} f'''(x) + \dots + \frac{h^n}{n!} f^{(n)}(x) + R_n,$$

ou (expressão equivalente para $h = \xi - x$)

$$f(\xi) = f(x) + (\xi - x)f'(x) + \frac{(\xi - x)^2}{2!} f''(x) + \dots + \frac{(\xi - x)^n}{n!} f^{(n)}(x) + R_n,$$

onde o resto R_n é dado pela fórmula

$$R_n = \frac{1}{n!} \int_0^h (h - \tau)^n f^{(n+1)}(x + \tau) d\tau.$$

Fazendo-se, em particular, $x = 0$ e substituindo, então, h por x , virá

$$f(x) = f(0) + \frac{x}{1!} f'(0) + \frac{x^2}{2!} f''(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} f^{(n)}(0) + R_n$$

com o resto

$$R_n = \frac{1}{n!} \int_0^x (x - \tau)^n f^{(n+1)}(\tau) d\tau.$$

Estas fórmulas são denominadas, geralmente, teorema de Taylor. Elas dão os valores de $f(x + h)$ e de $f(x)$, ordenadamente, em polinômios de grau n em h e x , respectivamente (os chamados polinômios de aproximação), e o resto. Os polinômios de aproximação são caracterizados pelo fato de que, quando $h = 0$ (ou $x = 0$, conforme o caso), o seu valor e o das suas n primeiras derivadas, coincide com os da função dada e das suas n primeiras derivadas. Em contraste com a série de Taylor para os polinômios ⁽¹⁾, o resto e a sua fórmula, no caso das funções arbitrárias, são *essenciais*. A importância da fórmula reside em que o resto, embora apresentando forma mais complicada que os outros termos da relação, fornece, não obstante, um meio seguro para se estimar a precisão com que a soma dos $n + 1$ primeiros termos

$$f(0) + \frac{x}{1!} f'(0) + \frac{x^2}{2!} f''(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} f^{(n)}(0),$$

representa a função $f(x)$.

3. Avaliação do resto.

Para que a aproximação fornecida pelos $n + 1$ primeiros termos da série de Taylor seja considerada suficiente, é preciso que o resto seja convenientemente pequeno. Voltaremos, pois, nossa atenção para o cálculo do resto. Este cálculo é feito da maneira mais simples, recorrendo-se ao teorema do valor médio do cálculo integral (Cap. II, § 7, pág. 127).

⁽¹⁾ Cuja representação não cogita do resto.

Empregaremos este teorema sob a forma

$$\int_0^h p(\tau) \phi(\tau) d\tau = \phi(\theta h) \int_0^h p(\tau) d\tau,$$

onde $p(\tau)$ representa uma função contínua, que em parte alguma do intervalo de integração é negativa, e $\phi(\tau)$, simplesmente, uma função contínua, ao passo que θ é um número do intervalo ⁽¹⁾ $0 \leq \theta \leq 1$. Se, na fórmula do resto, fizermos $(h - \tau)^n = p(\tau)$, teremos

$$R_n = \frac{h^{n+1}}{(n+1)!} f^{(n+1)}(x + \theta h);$$

enquanto que, se fizermos $p(\tau) = 1$, obteremos a expressão

$$R_n = \frac{h^{n+1}}{n!} (1 - \theta)^n f^{(n+1)}(x + \theta h),$$

que é de somenos importância para o nosso estudo, porém, foi deduzida para completar a exposição. Nestas fórmulas θ representa um certo número no intervalo $0 \leq \theta \leq 1$, cujo valor, via de regra, não podemos especificar mais claramente. Em geral, porém, é claro que tal valor é diferente nas duas fórmulas do resto, e depende, além disso, de n , x e de h . A primeira fórmula do resto foi deduzida por Lagrange e a segunda por Cauchy, sendo ambas conhecidas por estes nomes. ⁽²⁾

O nosso principal interesse está em descobrir se o resto tende para zero, à medida que n cresce. Se isto se verificar, quanto maior escolhermos n , tanto mais exatamente a função $f(x + h)$ será representada

⁽¹⁾ Podemos admitir, efetivamente, que $0 < \theta < 1$, mas, no caso presente, isto não tem importância.

⁽²⁾ Tanto esta como outras expressões para o resto podem ser deduzidas do teorema do valor médio do cálculo diferencial e do teorema generalizado do valor médio (pág. 203), respectivamente. Aplicamos estes teoremas à função $R_n(x) = R_n(x) - R_n(\xi)$ e ao par de funções $R_n(x)$ e $(x - \xi)^{n+1}$, onde consideramos ξ fixo, e empregamos a fórmula

$$R_n'(x) = -\frac{(x - \xi)^n}{n!} f^{(n+1)}(x).$$

Os métodos apresentados para a determinação das fórmulas do resto emprestam maior importância ao fato do teorema de Taylor constituir uma generalização do teorema do valor médio. Além disso, oferecem a vantagem, importante para fins teóricos, de somente necessitarmos admitir a existência e não a continuidade da derivada de ordem $n + 1$ da função. Por outro lado, porém, perdemos a representação exata que tínhamos para o resto, sob a forma de integral.

pelo correspondente polinômio em h . Neste caso dizemos que *desenvolvemos a função segundo a série infinita de Taylor*.

$$f(x+h) = f(x) + \frac{h}{1!}f'(x) + \frac{h^2}{2!}f''(x) + \frac{h^3}{3!}f'''(x) + \dots,$$

ou, em particular, se fizermos inicialmente $x = 0$, e então substituírmos h por x ,

$$f(x) = f(0) + \frac{x}{1!}f'(0) + \frac{x^2}{2!}f''(0) + \frac{x^3}{3!}f'''(0) + \dots$$

Na próxima seção apresentaremos os exemplos respectivos.

Antes disso, porém, queremos assinalar a segunda dedução importante decorrente do estudo da série de Taylor. Na primeira fórmula, imaginando-se que a quantidade h diminui progressivamente, tendendo para zero, os vários termos da série tenderão para zero com diferentes ordens de grandeza (cap. III, § 9, pág. 195). Consequentemente, denominaremos a expressão $f(x)$ o termo de ordem zero da série de Taylor; $hf'(x)$ será o termo de primeira ordem, $\frac{h^2}{2!}f''(x)$ o de segunda ordem, e assim sucessivamente. Da fórmula do resto deduzimos:

Desenvolvendo uma função até o termo de ordem n , cometemos um erro que tende para zero, na ordem $(n+1)$, quando $h \rightarrow 0$.

Muitas aplicações importantes são baseadas nesta propriedade. Ela mostra, por exemplo, que o polinômio de aproximação representará a função $f(x+h)$ tanto mais precisamente, quanto mais próximo de $x+h$ estiver o ponto x . Ao mesmo tempo, num caso dado, a aproximação na vizinhança imediata do ponto x pode ser mais apurada, pelo crescimento do valor de n .

EXEMPLOS

1. Seja $f(x)$ uma função que possui derivada contínua no intervalo $a \leq x \leq b$, e $f''(x) \geq 0$ para qualquer valor de x . Sendo ξ um ponto qualquer do intervalo, a curva nunca passará abaixo da tangente no ponto $x = \xi$, $y = f(\xi)$. (Empregar a série de Taylor com três termos.)

2. Calcular o valor de δ pela fórmula de Lagrange, para o resto R_n , para $\frac{1}{1-x}$ e $\frac{1}{1+x}$, desenvolvidas segundo as potências de x .

3. APLICAÇÕES. DESENVOLVIMENTO DAS FUNÇÕES ELEMENTARES

Empregaremos, agora, os resultados gerais obtidos na seção anterior, para representar as funções elementares, aproximadamente, por polinômios, desenvolvendo-as, então, segundo a série de Taylor. Limitaremos, entretanto, o nosso estudo às funções cujos coeficientes do desenvolvimento em série sejam obtidos por leis simples. As séries correspondentes a algumas outras funções serão apresentadas no capítulo VIII (págs. 405 e seguintes).

1. Função exponencial.

O exemplo mais simples é oferecido pela função exponencial $f(x) = e^x$. Neste caso, todas as derivadas são idênticas à função original $f(x)$, dando-nos, portanto, o valor 1 para $x = 0$. Logo, usando a fórmula de Lagrange para o resto, obteremos a expressão

$$e^x = 1 + \frac{x}{1!} + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots + \frac{x^n}{n!} + \frac{x^{n+1}}{(n+1)!} e^{\xi}$$

de acordo com o § 2 (págs. 320 e seguintes). Se, agora, fizermos n crescer além de qualquer limite, o resto tenderá para zero, qualquer que tenha sido o valor fixo de x que tenhamos escolhido, visto que, de início, $|e^{\xi}| \leq e^{|x|}$. Então, para $n \geq m$, virá

$$\begin{aligned} \frac{|x|}{n} &< \frac{1}{2}, \quad \left| \frac{x^{n+1}}{(n+1)!} \right| = \frac{|x^m|}{m!} \cdot \frac{|x|}{m+1} \dots \frac{|x|}{n+1} \\ &\leq \frac{|x^m|}{n!} \frac{1}{2^{n+1-m}} \leq \frac{|2x|^m}{m!} \frac{1}{2^n}, \end{aligned}$$

$$\text{de sorte que} \quad |R_n| \leq \frac{|2x|^m}{m!} e^{|x|} \frac{1}{2^n}.$$

Como os dois primeiros fatores da direita são independentes de n , e $1/2^n$ tende para zero à medida que n cresce, o enunciado se verifica. Se imaginarmos que o número x não é fixo, mas sim podendo variar livremente no intervalo $-a \leq x \leq a$, onde a é um número fixo positivo, deduz-se do que foi exposto que, se escolhermos $m > 2a$, a estimativa

$$|R_n| \leq \frac{|2a|^m}{m!} e^a \frac{1}{2^n}$$

será válida, desde que $n \geq m$. Estabelecemos, assim, um limite para o resto, que se verifica para todos os valores de x no intervalo $-a \leq x \leq a$, e que tende para zero quando $n \rightarrow \infty$. Podemos, pois, escrever o desenvolvimento de e^x em série infinita, como segue

$$e^x = 1 + \frac{x}{1!} + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{x^\nu}{\nu!},$$

sendo a última expressão apenas uma representação abreviada do desenvolvimento em série. Tal desenvolvimento aplica-se para todos os valores de x . Provamos, assim, novamente, que o número e , já estudado no cap. I (pág. 43), é a própria base dos logaritmos naturais (cap. III, § 6). Nos cálculos numéricos empregaremos, como é lógico, a forma finita da série de Taylor, com o respectivo resto. Para $x = 1$, por exemplo, virá

$$e = 1 + 1 + \frac{1}{2!} + \frac{1}{3!} + \dots + \frac{1}{n!} + \frac{e^\theta}{(n+1)!}.$$

Se quisermos calcular e com erro inferior a $1/10\,000$, precisamos apenas escolher n tão grande que o resto seja efetivamente menor do que $1/10\,000$ e, já que o resto é realmente menor ⁽¹⁾ que $3/(n+1)!$, basta fazer $n = 7$, visto que $8! > 30\,000$. Obteremos então o valor aproximado

$$e = 2,718\,22$$

com erro inferior a $0,000\,1$. Não levamos em conta, neste caso, o erro devido à supressão da sexta casa decimal.

2. Sen x , cos x , Sh x , Ch x .

Para as funções sen x , cos x , Sh x , Ch x , achamos as seguintes fórmulas ⁽²⁾:

$f(x)$	=	sen x	cos x	Sh x	Ch x ,
$f'(x)$	=	cos x	—sen x	Ch x	Sh x ,
$f''(x)$	=	—sen x	—cos x	Sh x	Ch x ,
$f'''(x)$	=	—cos x	sen x	Ch x	Sh x ,
$f''''(x)$	=	sen x	cos x	Sh x	Ch x .

(1) Sabemos que $e < 3$, o que se deduz imediatamente (pág. 43) da série estabelecida para e . Verifica-se, em qualquer caso, que $\frac{1}{n!} \leq \frac{1}{2^{n-1}}$, e

$$e < 1 + 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{4} + \dots = 1 + 1/(1 - \frac{1}{2}) = 3.$$

(2) Se $f(x) = \text{sen } x$ ou $f(x) = \text{cos } x$, a derivada de ordem n pode sempre ser representada pela expressão

$$f^{(n)}(x) = f(x + \frac{1}{2}n\pi).$$

Logo, nos polinômios de aproximação para $\operatorname{sen} x$ e $\operatorname{Sh} x$, os coeficientes das potências pares de x se anulam, ao passo que, nos polinômios de aproximação para $\cos x$ e $\operatorname{Ch} x$, são os coeficientes de ordem ímpar que se anulam. Assim, no primeiro caso, os polinômios de ordem $(2n+1)$ e $(2n+2)$ são idênticos, enquanto que, no segundo, são idênticos aos de ordem $2n$ e $(2n+1)$. Se, em cada caso, usarmos o polinômio de ordem mais elevada, obtemos logo, empregando a fórmula de Lagrange para o resto,

$$\begin{aligned}\operatorname{sen} x &= x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} \\ &\quad + (-1)^{n+1} \frac{x^{2n+3}}{(2n+3)!} \cos(\theta x), \\ \cos x &= 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n}}{(2n)!} \\ &\quad + (-1)^{n+1} \frac{x^{2n+2}}{(2n+2)!} \cos(\theta x), \\ \operatorname{sen} x &= x + \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} + \dots + \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} \\ &\quad + \frac{x^{2n+3}}{(2n+3)!} \operatorname{Ch}(\theta x), \\ \operatorname{Ch} x &= 1 + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} + \dots + \frac{x^{2n}}{(2n)!} \\ &\quad + \frac{x^{2n+2}}{(2n+2)!} \operatorname{Ch}(\theta x),\end{aligned}$$

onde, em cada uma das quatro fórmulas, θ representa, naturalmente, um número diferente, contido no intervalo $0 \leq \theta \leq 1$, número este que, além disso, depende de n e de x . Nestas fórmulas podemos também levar a aproximação tão longe quanto quisermos, para cada valor de x , visto que o resto tende para 0 quando n cresce. Obteremos, então, as quatro séries

$$\begin{aligned}\operatorname{sen} x &= x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{x^{2\nu+1}}{(2\nu+1)!} \\ \cos x &= 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{x^{2\nu}}{(2\nu)!}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\text{Sh } x &= x + \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} + \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{x^{2\nu+1}}{(2\nu+1)!}, \\ \text{Ch } x &= 1 + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} + \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{x^{2\nu}}{(2\nu)!}.\end{aligned}$$

As duas últimas fórmulas podem, também, ser obtidas da série e^x desenvolvida de acôrdo com as definições das funções hiperbólicas.

3. Série binômica.

Podemos pôr de lado a série de Taylor para as funções $\log(1+x)$ e $\text{arc tg } x$, as quais já foram tratadas diretamente no § 1 (pág. 315). Devemos, porém, ocupar-nos da generalização do teorema do binômio para expoentes arbitrários, que é uma das mais proveitosas descobertas matemáticas de Newton, representando um dos casos mais importantes de desenvolvimento em série, pelo teorema de Taylor. Visamos desenvolver a função

$$f(x) = (1+x)^\alpha$$

segundo a série de Taylor, sendo $x > -1$ e α um número arbitrário, positivo ou negativo, racional ou irracional. Escolhemos a função $(1+x)^\alpha$ em vez de x^α porque no ponto $x = 0$ nem tôdas as derivadas de x^α devem ser necessariamente contínuas, exceto no caso ordinário de valores inteiros, não-negativos de α . Em primeiro lugar calculamos as derivadas de $f(x)$, obtendo

$$\begin{aligned}f'(x) &= \alpha(1+x)^{\alpha-1}, \quad f''(x) = \alpha(\alpha-1)(1+x)^{\alpha-2}, \dots, \\ f^{(\nu)}(x) &= \alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-\nu+1)(1+x)^{\alpha-\nu}.\end{aligned}$$

Em particular, para $x = 0$, temos

$$f'(0) = \alpha, f''(0) = \alpha(\alpha-1), \dots, f^{(\nu)}(0) = \alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-\nu+1).$$

O teorema de Taylor dá, então,

$$\begin{aligned}(1+x)^\alpha &= 1 + \alpha x + \frac{\alpha(\alpha-1)}{2!} x^2 + \dots \\ &\quad + \frac{\alpha(\alpha-1)(\alpha-2) \dots (\alpha-n+1)}{n!} x^n + R_n.\end{aligned}$$

Devemos ainda estudar o resto. Este problema não apresenta grande dificuldade, porém, não é tão simples como o dos casos anteriormente estudados. Deixamos de lado a avaliação do resto, uma vez que o teorema do binômio, generalizado, será demonstrado completamente

de forma algo diferente e mais simples no capítulo VIII (págs. 406 e seguintes; também, pág. 336). O resultado que damos desde já, é que em todos os casos onde $|x| < 1$ o resto tende para 0 e, portanto, a expressão $(1+x)^\alpha$ pode ser desenvolvida segundo a *série binômica infinita*

$$(1+x)^\alpha = 1 + \frac{\alpha}{1!}x + \frac{\alpha(\alpha-1)}{2!}x^2 + \dots = \sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{\alpha}{\nu} x^\nu,$$

em que, por brevidade, introduzimos os coeficientes gerais

$$\binom{\alpha}{\nu} = \frac{\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-\nu+1)}{\nu!} \text{ (para } \nu > 0), \binom{\alpha}{0} = 1.$$

EXEMPLOS

1. Desenvolver $(1+x)^{1/2}$ até os dois primeiros termos, mais o resto. Calcular o resto.
 2. Empregando a série do exemplo 1 (desprezando o resto), calcular $\sqrt{2}$. Qual o grau de precisão desta aproximação?
 3. Qual a função linear que mais se aproxima de $\sqrt[3]{1+x}$ na vizinhança do ponto $x=0$? Entre que valores de x o erro de aproximação é menor do que 0,01?
 4. Qual a função quadrática que mais se aproxima de $\sqrt[3]{1+x}$ na vizinhança de $x=0$? Qual é o maior erro cometido no intervalo $-0,1 \leq x \leq 0,1$?
 5. (a) Qual a função linear, (b) qual a função quadrática que mais se aproxima de $\sqrt[3]{1+x}$, na vizinhança de $x=0$? Estabelecer o erro máximo quando $-0,1 \leq x \leq 0,1$.
 6. Calcular $\sin(0,01)$ com 4 decimais.
 7. Fazer o mesmo para (a) $\cos(0,01)$ (b) $\sqrt[3]{126}$, (c) $\sqrt{97}$.
 8. Desenvolver $\sin(x+h)$ segundo a série de Taylor, em relação às potências de h . Determinar $\sin 31^\circ$ [= $\sin(30^\circ + 1^\circ)$] por este método, com 3 decimais.
- Desenvolver as funções dos exemplos 9-18 na vizinhança de $x=0$, com três termos mais o resto (estabelecer o resto pela fórmula de Lagrange).

- | | |
|-------------------------------|--|
| 9. $\sin^2 x$. | 14. ex^{-2} . |
| 10. $\cos^3 x$. | 15. $\frac{1}{\cos x}$. |
| 11. $\log \cos x$. | 16. $\cotg x - \frac{1}{x}$. |
| 12. $\lg x$. | 17. $\frac{1}{\sin x} - \frac{1}{x}$. |
| 13. $\log \frac{1}{\cos x}$. | 18. $\frac{\log(1+x)}{1+x}$. |

19. (a) Desenvolver e^{ax} até cinco termos mais o resto; (b) na série substituir x por $\sin x$, tomando um número suficiente de termos a fim de assegurar que o coeficiente de x^4 está correto. Comparar o resultado com (a).

20. Determinar o polinômio de quarto grau que mais se aproxima de $\tan x$ na vizinhança de $x = 0$. Em que intervalo este polinômio representará $\tan x$ com erro inferior a 5%?

21. Achar os 6 primeiros termos da série de Taylor para y , segundo as potências de x , no caso das funções definidas por

- (a) $x^2 + y^2 = y$, $y(0) = 0$; (b) $x^2 + y^2 = y$, $y(0) = 1$;
(c) $x^2 + y^2 = y$, $y(0) = 0$.

4. APLICAÇÕES GEOMÉTRICAS

O comportamento de uma função $f(x)$ na vizinhança de um ponto $x = a$, ou o comportamento de uma curva dada na vizinhança de um ponto, pode ser estudado com precisão cada vez maior pelo teorema de Taylor, visto ele decompor o acréscimo que a função sofre quando passa a um ponto vizinho, $x = a + h$, em uma soma de quantidades de primeira, segunda, ... ordem.

1. Contato das curvas.

Empregaremos este método para investigar o conceito de *contato* de duas curvas.

Quando em um ponto, digamos, $x = a$, duas curvas, $y = f(x)$ e $y = g(x)$ não somente cortam, mas têm ainda tangente comum, diremos que elas se tocam mutuamente neste ponto, ou que têm um *contato de primeira ordem*. Os desenvolvimentos pela série de Taylor das funções $f(a + h)$ e $g(a + h)$ terão, portanto, os mesmos termos de ordem zero e de primeira ordem em h . Se no ponto $x = a$ as segundas derivadas de $f(x)$ e de $g(x)$ também forem iguais, diremos que as curvas têm *contato de segunda ordem*. Nos desenvolvimentos pela série de Taylor, os termos de segunda ordem serão os mesmos, e se admitirmos que ambas as funções tenham derivadas contínuas de terceira ordem ao menos, a diferença $D(x) = f(x) - g(x)$ pode ser expressa sob a forma

$$D(a + h) = f(a + h) - g(a + h) = \frac{h^3}{3!} D'''(a + \theta h) = \frac{h^3}{3!} F(h),$$

em que a expressão $F(h)$ tende para $f'''(a) - g'''(a)$ quando h tende para zero. A diferença $D(a + h)$ anula-se, portanto, pelo menos na terceira ordem, com h .

Podemos prosseguir dêste modo e estudar o caso geral, onde as séries de Taylor para $f(x)$ e $g(x)$ são as mesmas até os termos de ordem n , isto é,

$$f(a) = g(a), f'(a) = g'(a), f''(a) = g''(a), \dots, f^{(n)}(a) = g^{(n)}(a).$$

Admitimos, então, que as derivadas de ordem $n+1$ são, também, contínuas. Nestas condições, diremos que, neste ponto, as curvas têm *contato de ordem n* . A diferença entre as duas funções assumirá, então, a forma

$$f(a+h) - g(a+h) = \frac{h^{n+1}}{(n+1)!} F(h),$$

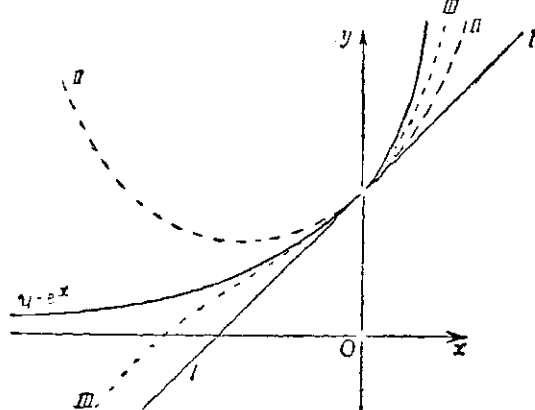


Fig. 1.— Parábolas osculatrizes de e^x

onde, já que $0 \leq \theta \leq 1$, a quantidade $F(h) = D^{(n+1)}(a + \theta h)$ tende para $f^{(n+1)}(a) - g^{(n+1)}(a)$ quando h tende para zero. Verificamos por esta fórmula que, no ponto de contato, a diferença $f(x) - g(x)$ se anula na ordem $(n+1)$, ao menos.

Os polinômios de Taylor são definidos geomêtricamente, de modo simples, pelo fato de representarem as parábolas de ordem n que, no ponto dado, têm contato, da maior ordem possível, com o gráfico da função proposta. Daí serem denominadas, às vezes, *parábolas osculatrizes*. A figura 1 representa as três primeiras parábolas osculatrizes da exponencial $y = e^x$, no ponto $x = 0$.

Se duas curvas $y = f(x)$ e $y = g(x)$ tiverem contato de ordem n , a definição não exclui a possibilidade de existir outro contato de or-

dem mais elevada ainda, isto é, de que a equação $f^{(n+1)}(a) = g^{(n+1)}(a)$ também se verifique. Se isto não se der, e neste caso $f^{(n+1)}(a) \neq g^{(n+1)}(a)$, podemos dizer que o contato é exatamente de ordem n ou que a ordem do contato é *exatamente* n ⁽¹⁾.

Inferimos, tanto das fórmulas apresentadas, como das figuras, um fato notável, que muitas vezes passa despercebido aos principiantes. Se o contato de duas curvas for exatamente de ordem par, isto é, se um número n , par, de derivadas das duas funções tiver o mesmo valor no ponto em questão, ao passo que as derivadas de ordem $(n+1)$ são diferentes, de acordo com as fórmulas anteriormente deduzidas, a diferença $f(a+h) - g(a+h)$ terá sinais diferentes para valores numéricamente pequenos de h , positivos ou negativos. As duas curvas cortar-se-ão, pois, no ponto de contato. Este caso ocorre, por exemplo, no contato de segunda ordem, se as terceiras derivadas tiverem valores diferentes. Se, entretanto, considerarmos o caso de um contato de ordem exatamente ímpar, digamos, um contato comum de primeira ordem, a diferença $f(a+h) - g(a+h)$ terá o mesmo sinal para todos os valores numéricamente pequenos de h , quer positivos, quer negativos; as duas curvas, portanto, não se cortam na vizinhança do ponto de contato. A ilustração mais simples do que acabamos de expor é dada pelo contato da curva com a sua tangente. A tangente pode cortar a curva somente nos pontos em que o contato for, no mínimo, de segunda ordem; efetivamente, ela atravessará a curva nos pontos em que a ordem do contato é par, por exemplo, nos pontos de inflexão, onde $f''(x) = 0$, mas $f'''(x) \neq 0$. Nos pontos de contato de ordem ímpar, ela não atravessará a curva. Como exemplos, podemos tomar um ponto comum da curva em que a derivada de segunda ordem não seja nula, ou a curva $y = x^4$ na sua origem.

2. O círculo de curvatura como círculo osculador.

O conceito de curvatura de uma curva $y = f(x)$, quando encarado sob este ponto de vista, ganha novo significado intuitivo. Por um ponto da curva, definido pelas coordenadas $x = a$, $y = b$, passa uma infinidade de círculos que tocam a curva neste ponto. Os centros de tais círculos estão sobre a normal à curva, e a cada ponto da normal cor-

⁽¹⁾ O fato da ordem de contacto de duas curvas ser uma relação puramente geométrica, não afetada pela mudança dos eixos coordenados, pode ser facilmente comprovado por meio das fórmulas referentes à mudança dos eixos.

responde justamente um círculo tangente. Podemos esperar que, por uma escolha apropriada, possamos estabelecer um contato de *segunda ordem* entre a curva e o círculo.

Com efeito, sabemos do cap. V (pág. 283) que, para o círculo de curvatura no ponto $x = a$, cuja equação é, digamos, $y = g(x)$, não somente temos $g(a) = f(a)$ e $g'(a) = f'(a)$, mas também $g''(a) = f''(a)$. Logo, o círculo de curvatura é, ao mesmo tempo, o círculo osculador

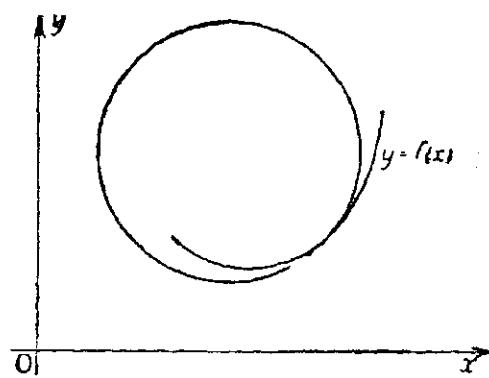


Fig. 2.— Círculo osculador

no ponto da curva em discussão; isto é, ele é o círculo que tem um contato de segunda ordem com a curva, no ponto considerado. No caso limite de um ponto de inflexão, ou, em geral, no de um ponto no qual a curvatura seja nula e o raio de curvatura infinito, o círculo de curvatura transforma-se na tangente. Nos casos comuns, ou seja, quando o contato não é de ordem superior à segunda, o círculo de curvatura não só toca a curva, mas também a atravessa (fig. 2).

3. Teoria dos máximos e mínimos.

Como vimos no cap. III (pág. 161), um ponto $x = a$ no qual $f'(a) = 0$ representa um máximo da função $f(x)$ se $f''(a)$ for negativa, e um mínimo, se $f''(a)$ for positiva. Estas condições são, portanto, *suficientes* para que ocorra um máximo ou um mínimo. Entretanto, elas não são, de modo algum, *necessárias*; no caso em que $f''(a) = 0$, apresentam-se três possibilidades: a função pode ter um máximo no ponto em questão, pode ter um mínimo, ou pode não ter máximo nem mínimo. Exemplos destas três hipóteses são dados pelas funções $y = -x^4$, $y = x^4$, e $y = x^3$, no ponto $x = 0$. O teorema de Taylor nos permite dar, imediatamente, um enunciado geral das condições suficientes para a existência de um máximo ou de um mínimo. Necessitamos, apenas, desenvolver em série a função $f(a + h)$, segundo as potências de h . O essencial será, portanto, determinar o primeiro termo que, contendo uma potência par de h não se anule, ou uma potência ímpar. No primeiro caso teremos um máximo ou um mínimo, conforme o coeficiente de h seja negativo ou positivo. No segundo caso haverá

uma tangente inflexional horizontal, sem máximo nem mínimo. O leitor poderá completar o raciocínio sozinho, lançando mão da fórmula do resto ⁽¹⁾.

EXEMPLOS

1. De que ordem é o contato das curvas $y = e^x$ e $y = 1 + x + \frac{1}{2} \operatorname{sen}^2 x$ no ponto $x = 0$?

2. De que ordem é o contato de $y = \operatorname{sen}^4 x$ e $y = \operatorname{tg}^4 x$ no ponto $x = 0$?

3. Determinar as constantes a, b, c, d de sorte que as curvas $y = e^{2x}$ e $y = a \cos x + b \operatorname{sen} x + c \cos 2x + d \operatorname{sen} 2x$ tenham contato de 3.ª ordem no ponto $x = 0$.

4. De que ordem são os contatos das curvas

$$x^3 + y^3 = xy, \quad x^2 + y^2 = x$$

nos seus pontos de interseção? Construir as curvas citadas.

5. Qual é a ordem de contato das curvas

$$x^2 + y^2 = y, \quad x^2 = y$$

nos seus pontos de interseção?

6. A curva $y = f(x)$ passa pela origem O e toca o eixo dos x em O . Mostrar que o raio de curvatura da curva no ponto O é dado por $\rho = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{x^2}{2y}$.

7.* Seja K um círculo que toca uma curva dada num ponto P e que passa por um ponto Q , vizinho da curva. Mostrar que o limite do círculo K , quando $Q \rightarrow P$, é o círculo de curvatura da curva no ponto P .

8.* Designemos por R o ponto de interseção das duas normais a uma curva dada, tiradas pelos pontos vizinhos P e Q da própria curva. Demonstrar que, quando $Q \rightarrow P$, R tende para o centro de curvatura da curva relativo ao ponto P . (O centro de curvatura é a interseção de normais vizinhas.)

9.* Demonstrar que a ordem de contato de uma curva com o seu círculo osculador, nos pontos em que o raio de curvatura é máximo ou mínimo, é, ao menos, a terceira.

10. Determinar os máximo e mínimo da função $y = e^{-1/x^2}$.

(1) A condição necessária e suficiente já estabelecida (pág. 161), entretanto, é mais conveniente nas aplicações, a saber: Desde que a primeira derivada $f'(x)$ se anule somente em um número finito de pontos, a condição necessária e suficiente para que ocorram máximos ou mínimos, em um desses pontos, é que a primeira derivada $f'(x)$ mude de sinal ao passar pelo ponto.

APÊNDICE AO CAPÍTULO VI

1. EXEMPLO DE FUNÇÕES QUE NÃO ADMITEM DESENVOLVIMENTO
SEGUNDO A SÉRIE DE TAYLOR

A possibilidade da representação de uma função pela série de Taylor, com um resto de ordem $(n+1)$, depende, essencialmente, da derivabilidade da função no ponto considerado. Por tal razão, a função $\log x$ não pode ser representada por uma série de Taylor segundo as potências de x , o mesmo acontecendo com $\sqrt[n]{x}$, cuja derivada é infinita em $x=0$.

Para que a função possa ser desenvolvida segundo a série infinita de Taylor, é preciso que todas as suas derivadas existam no ponto em questão: esta condição, entretanto, não é, de forma alguma, suficiente. Mesmo funções para as quais existam todas as derivadas e sejam contínuas num determinado intervalo, podem não permitir o seu desenvolvimento segundo a série de Taylor, isto é, o resto R_n do teorema de Taylor pode deixar de tender para zero quando n crescer, por menor que seja o intervalo em que quisermos desenvolver a função.

O exemplo mais simples deste fenómeno é oferecido pela função $y=f(x)=e^{-1/x^2}$ para $x \neq 0$, $f(0)=0$, que já foi estudado no apêndice do cap. III (pág. 196). Esta função, com todas as suas derivadas, é contínua em cada intervalo, mesmo em $x=0$, e vimos que, neste ponto, todas as derivadas se anulam, ou seja, $f^{(n)}(0)=0$ para qualquer valor de n . Logo, no teorema de Taylor, todos os coeficientes do polinómio de aproximação se anulam, qualquer que seja o valor atribuído a n . Em outras palavras, o resto é igual à própria função e, portanto, exceto quando $x=0$, não se aproxima de zero à medida que n cresce, visto a função ser positiva para qualquer valor de x , diferente de zero.

2. DEMONSTRAÇÃO DE QUE O NÚMERO e É IRRACIONAL

Da fórmula $e = 2 + \frac{1}{2!} + \dots + \frac{1}{n!} + \frac{1}{(n+1)!} e^\theta$ deduzimos imediatamente que o número e é irracional. Se o contrário fôsse verdadeiro, ou seja, se $e = p/q$, onde p e q representam inteiros, poderíamos, certamente, escolher n maior do que q . Neste caso, $ne = n! \frac{p}{q}$ seria um inteiro. Por outro lado, $ne = 2n! + \frac{n!}{2!} + \dots + \frac{n!}{n!} + \frac{1}{n+1} e^\theta$, e como $e^\theta < e < 3$, devemos ter $0 < \frac{e^\theta}{n+1} < 1$. Logo, o inteiro

$n!e =$ ao inteiro $2n! + \frac{n!}{2} + \dots + 1$ mais uma fração própria que não se anula, o que é impossível.

3. DEMONSTRAÇÃO DA CONVERGÊNCIA DA SÉRIE BINOMIAL

No § 3 (pág. 329) adiamos a avaliação do resto R_n no desenvolvimento de $f(x) = (1+x)^\alpha$ para $|x| < 1$. Executaremos este cálculo agora. Por conveniência, distinguiremos os casos em que $x > 0$ e $x < 0$.

Para $f^{(n+1)}(x)$ temos a expressão

$$f^{(n+1)}(x) = \alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-n) \frac{(1+x)^\alpha}{(1+x)^{n+1}}.$$

Se $x > 0$, escreveremos o resto sob a fórmula de Lagrange,

$$R_n(x) = \frac{x^{n+1}}{(n+1)!} \alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-n) \frac{(1+\theta x)^\alpha}{(1+\theta x)^{n+1}}$$

de modo que

$$|R_n(x)| \leq \left| \frac{\alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-n)}{(n+1)!} \right| \frac{x^{n+1}(1+x)^\alpha}{1^{n+1}}.$$

Fazendo $b = [\alpha] + 1$, onde $[\alpha]$ representa o maior inteiro que não excede $|\alpha|$, virá

$$\begin{aligned} |R_n(x)| &\leq 2^b \frac{b(b+1) \dots (b+n)}{(n+1)!} x^{n+1} \\ &\leq \frac{2^b}{(b-1)!} \frac{1 \cdot 2 \dots (n+1)(n+2) \dots (n+b)}{(n+1)!} x^{n+1} \\ &\leq \frac{2^b}{(b-1)!} (n+b)^{b-1} x^{n+1}, \end{aligned}$$

e, desde que b é fixo, se $0 < x < 1$, a expressão tende para 0 quando n cresce.

Para o caso $-1 < x < 0$, escreveremos o resto sob a fórmula de Cauchy

$$R_n(x) = \frac{x^{n+1}}{n!} (1-\theta)^n \alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-n) \frac{(1+\theta x)^{\alpha-1}}{(1+\theta x)^n},$$

de sorte que

$$|R_n(x)| \leq \frac{(1-\theta)^n}{(1-\theta|x|)^n} |x|^{n+1} \left| \frac{\alpha(\alpha-1) \dots (\alpha-n)}{n!} \right| |(1+\theta x)^{\alpha-1}|.$$

Uma vez que $|x| < 1$, o último fator não poderá exceder a constante K , independente de n . Da mesma forma, $(1 - \theta)/(1 - \theta|x|) < 1$. Como já o fizemos, escreveremos novamente $b = [\alpha] + 1$, vindo, então,

$$|R_n(x)| \leq K |x|^{n+1} \frac{1}{(b-1)!} (n+2)(n+3) \dots (n+b) \\ \leq \frac{K}{(b-1)!} (n+b)^{b-1} |x|^{n+1},$$

que se aproxima de 0 quando n cresce.

Assim, em qualquer caso, quando $|x| < 1$, o resto tende para zero à medida que n cresce, justificando o desenvolvimento do § 3 (pág. 330).

4. ZEROS E INFINITOS DAS FUNÇÕES. SÍMBOLOS INDETERMINADOS

A série de Taylor para uma função, na vizinhança do ponto $x = a$, nos permite caracterizar o comportamento da função nas proximidades do ponto referido, da forma seguinte. Dizemos que $f(x)$ *tem um zero, precisamente de ordem n* , ou se anula, *exatamente, na ordem n* , no ponto $x = a$, se $f(a) = 0$, $f'(a) = 0$, $f''(a) = 0$, ..., $f^{(n-1)}(a) = 0$, e $f^{(n)}(a) \neq 0$. Admitiremos, aqui, que na vizinhança do ponto, a função possui, no mínimo, derivadas contínuas até a ordem n . Pela definição, podemos escrever a série de Taylor para a função dada, na vizinhança do ponto considerado, sob a forma

$$f(a+h) = \frac{h^n}{n!} F(h),$$

na qual o fator $F(h)$ tende para um limite diferente de 0, a saber, $f^{(n)}(a)$, à medida que $h \rightarrow 0$.

Se a função $\phi(x)$ for definida em todos os pontos da vizinhança de $x = a$, exceto, talvez, no próprio ponto $x = a$, e se

$$\phi(x) = \frac{f(x)}{g(x)},$$

em que o numerador não se anula no ponto $x = a$, mas o denominador possui um zero de ordem ν , diremos que a função $\phi(x)$ fica *infinita de ordem ν no ponto $x = a$* . No caso do numerador também possuir um zero de ordem μ no ponto $x = a$ e, além disso, se $\mu > \nu$, diremos que

a função possui um zero de ordem $(\mu - \nu)$ neste ponto, ao passo que, se $\mu < \nu$, a função terá um infinito de ordem $(\nu - \mu)$.

Tôdas estas definições concordam com as convenções já estabelecidas (cap. III, § 9, pág. 194) relativamente ao comportamento das funções. A fim de precisarmos estas relações, desenvolveremos tanto o numerador como o denominador pelo teorema de Taylor, empregando a fórmula de Lagrange para o resto. A função assumirá, pois, a forma

$$\phi(a+h) = \frac{f(a+h)}{g(a+h)} = \frac{\nu! h^\nu f^{(\nu)}(a + \theta_1 h)}{\mu! h^\mu g^{(\mu)}(a + \theta_2 h)},$$

em que θ e θ_1 são dois números situados entre 0 e 1 e os fatores pelos quais se multiplicam $h^\nu/\mu!$ e $h^\mu/\nu!$ não tendem para zero quando h o faz, visto eles se aproximarem dos limites $f^{(\nu)}(a)$ e $g^{(\mu)}(a)$, respectivamente, que são diferentes de zero. Se $\mu > \nu$, teremos

$$\lim_{h \rightarrow 0} \phi(a+h) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\nu!}{\mu!} h^{\mu-\nu} \frac{f^{(\nu)}(a)}{g^{(\mu)}(a)} = 0.$$

A expressão $\phi(x)$, conseqüentemente, se anula na ordem $\mu - \nu$. Se $\nu > \mu$, vemos logo que $\phi(a+h)$ torna-se infinita de ordem $\nu - \mu$ quando $h \rightarrow 0$. Se $\mu = \nu$, obtemos a equação

$$\lim_{h \rightarrow 0} \phi(a+h) = \frac{f^{(\nu)}(a)}{g^{(\nu)}(a)}.$$

Podemos traduzir as últimas equações do modo seguinte: se o numerador e o denominador de uma função $\phi(x) = \frac{f(x)}{g(x)}$ se anularem ambos em $x = a$, é possível determinar-se o limite quando $x \rightarrow a$, derivando o numerador e o denominador igual número de vezes até que uma, ao menos, das derivadas seja diferente de zero. Se tal suceder simultaneamente, tanto para o numerador como para o denominador, o limite procurado é igual ao quociente das duas derivadas. Se obtivermos uma derivada diferente de zero no denominador, antes que no numerador, a fração tende para zero. Se acharmos uma derivada diferente de zero no numerador, antes que no denominador, o valor absoluto da fração ultrapassa qualquer limite, tendendo para o infinito.

Obtivemos, assim, uma regra para avaliar os denominados símbolos indeterminados $0/0$, assunto desenvolvido com extensão exagerada em muitos compêndios de cálculo diferencial e integral. Na realidade, trata-se unicamente de determinar o *valor-limite* de um quociente em que tanto o numerador como o denominador tendem para zero. A expressão "símbolo indeterminado", usualmente empregada, é confusa e vaga.

Podemos atingir os resultados estabelecidos, seguindo raciocínio diferente, baseando a demonstração no teorema generalizado do valor médio ⁽¹⁾, em vez de no teorema de Taylor. Teremos, pois, se $g'(x) \neq 0$,

$$\frac{f(a+h) - f(a)}{g(a+h) - g(a)} = \frac{f'(a+\theta h)}{g'(a+\theta h)},$$

onde θ é o mesmo, tanto no numerador como no denominador. Logo, em particular, quando $f(a) = 0 = g(a)$,

$$\frac{f(a+h)}{g(a+h)} = \frac{f'(a+\theta h)}{g'(a+\theta h)}.$$

Neste caso, θ é um valor contido no intervalo $0 < \theta < 1$, e se fizermos $k = \theta h$, virá

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(a+h)}{g(a+h)} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f'(a+k)}{g'(a+k)},$$

supondo-se que o limite da direita exista. Se

$$f'(a) = 0 = g'(a),$$

podemos operar da mesma forma, até chegarmos a um índice para o qual não se verifique mais $f^{(\omega)}(a) = 0 = g^{(\omega)}(a)$. Então,

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(a+h)}{g(a+h)} = \lim_{l \rightarrow 0} \frac{f^{(\omega)}(a+l)}{g^{(\omega)}(a+l)},$$

em que também incluímos o caso em que ambos os membros têm limite infinito.

⁽¹⁾ Este método para estabelecer a regra apresenta a vantagem de não recorrer, de modo algum, à existência da derivada no próprio ponto $x = a$. Além disso, ele inclui o caso em que $\phi(x)$ é definida somente para $x \geq a$, de sorte que a passagem ao limite $x \rightarrow a$ ou $h \rightarrow 0$ se faz, apenas, de um lado.

Como exemplos consideremos

$$\frac{\operatorname{sen} x}{x}, \frac{1 - \cos x}{x}, \frac{e^{2x} - 1}{\log(1+x)}, \frac{x^2 \operatorname{tg} x}{\sqrt{1-x^2} - 1}$$

quando $x \rightarrow 0$. Teremos

$$\begin{aligned} \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{sen} x}{x} &= \frac{\cos 0}{1} = 1; \quad \lim_{x \rightarrow 0} \frac{1 - \cos x}{x} = \frac{\operatorname{sen} 0}{1} = 0; \\ \lim_{x \rightarrow 0} \frac{e^{2x} - 1}{\log(1+x)} &= \lim_{x \rightarrow 0} \frac{2e^{2x}}{1/(1+x)} = 2; \\ \lim_{x \rightarrow 0} \frac{x^2 \operatorname{tg} x}{\sqrt{1-x^2} - 1} &= \lim_{x \rightarrow 0} \frac{2x \operatorname{tg} x + x^2/\cos^2 x}{-x/\sqrt{1-x^2}} \\ &= -\lim_{x \rightarrow 0} \left(2 \operatorname{tg} x + \frac{x}{\cos^2 x} \right) \sqrt{1-x^2} = 0. \end{aligned}$$

Mais adiante veremos que outras expressões comumente chamadas indeterminadas podem também ser reduzidas ao caso que estudamos. Por exemplo, o limite de $\frac{1}{\operatorname{sen} x} - \frac{1}{x}$ quando $x \rightarrow 0$, sendo a diferença de duas expressões que se tornam ambas infinitas, é uma "forma indeterminada" de $\infty - \infty$. Entretanto, fazendo-se a transformação

$$\frac{1}{\operatorname{sen} x} - \frac{1}{x} = \frac{x - \operatorname{sen} x}{x \operatorname{sen} x}$$

chegamos logo a uma expressão cujo limite, quando $x \rightarrow 0$, é determinado pela regra já conhecida, a saber

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{1 - \cos x}{x \cos x + \operatorname{sen} x} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{sen} x}{2 \cos x - x \operatorname{sen} x} = 0.$$

EXEMPLOS

Estabelecer os limites dos exemplos 1 a 12:

1. $\lim_{x \rightarrow a} \frac{x^n - a^n}{x - a}$.
2. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{x - \operatorname{sen} x}{x^3}$.
3. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{24 - 12x^2 + x^4 - 24 \cos x}{(\operatorname{sen} x)^6}$.
4. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{e^x - e^{-x}}{\operatorname{sen} x}$.
5. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\operatorname{arc} \operatorname{sen} x}{x}$.
6. $\lim_{x \rightarrow \pi/2} \frac{\operatorname{tg} 5x}{\operatorname{tg} x}$.
7. $\lim_{x \rightarrow 1} \left(\frac{2}{x^2 - 1} - \frac{1}{x - 1} \right)$.
8. $\lim_{x \rightarrow 0} \left(\frac{1}{\operatorname{sen}^2 x} - \frac{1}{x^2} \right)$.
9. $\lim_{x \rightarrow 0} x^{1/\operatorname{sen} x}$.
10. $\lim_{x \rightarrow 0} (1+x)^{1/x}$.
11. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{e^{2x} - 1}{\log(1+x)}$.
12. $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{x \operatorname{tg} x}{\sqrt{1-x^2} - 1}$.

13. Demonstrar que $y = (x^2)^x$, $y(0) = 1$ é contínua no ponto $x = 0$.

CAPÍTULO VII

MÉTODOS NUMÉRICOS

OBSERVAÇÕES PRELIMINARES

Todo aquêle que deva utilizar a análise como instrumento para investigação de fenômenos físicos e técnicos se defronta com a seguinte questão: — se, e de que modo, a teoria se adapta, a fim de que dela resultem métodos práticos e usuais para a resolução dos cálculos numéricos efetivos. Mesmo do ponto de vista do teorista, que queira, apenas, estabelecer as relações existentes entre os fenômenos naturais, não se interessando, propriamente, pelos seus detalhes, esta questão é da maior importância. Para o estudo sistemático dos métodos numéricos, há compêndios especializados, aos quais remetemos o leitor ⁽¹⁾. Aqui nos limitaremos a discutir alguns pontos de particular interesse, os quais estão mais ou menos relacionados intimamente com as idéias precedentes. Chamamos especialmente a atenção para o fato fundamental de que a significação de um cálculo aproximado não é precisa, a menos que seja seguida da avaliação dos erros ocorrentes, isto é, a menos que seja acompanhada do conhecimento do grau de exatidão atingido.

1. INTEGRAÇÃO NUMÉRICA

Vimos que mesmo funções relativamente simples não podem ser integradas em funções elementares, e que seria de todo fútil querer fazer com que esta meta inatingível constituísse a finalidade do cálculo integral. Por outro lado, a integral definida das funções contínuas *existe*, e esta existência cria o problema da determinação dos métodos convenientes para calculá-las numericamente. Discutiremos somente

⁽¹⁾ Whittaker e Robinson, *The Calculus of Observations* (Blackie and Sons, Ltd., 1929).

os mais simples e lógicos dos métodos, com o auxílio da intuição geométrica, e consideraremos, depois, a avaliação dos erros.

Nosso objetivo é, portanto, calcular a integral $I = \int_a^b f(x) dx$, onde a é menor do que b . Imaginemos o intervalo de integração dividido em n partes iguais, de comprimento $h = (b - a)/n$, e designemos os pontos de subdivisão por $x_0 = a, x_1 = a + h, \dots, x_n = b$; sejam f_0, f_1, \dots, f_n , os valores da função nos pontos de divisão, e semelhantemente, $f_{1/2}, f_{3/2}, \dots, f_{(2n-1)/2}$, os seus valores nos pontos médios dos subintervalos. Interpretemos a integral como uma área, e cortemos a região sob a curva em faixas de largura h , de maneira usual. Devemos, então, obter uma avaliação aproximada para cada uma das faixas da área assim subdividida, ou seja, das integrais

$$I_v = \int_{x_v}^{x_v+h} f(x) dx.$$

1. Regra do retângulo.

O método mais simples e menos preciso para se calcular I de uma maneira aproximada, está diretamente relacionado com a definição de integral. Substitui-se a área da faixa I_v pelo retângulo de área $f_v h$, obtendo-se a expressão aproximada ⁽¹⁾

$$I \approx h(f_0 + f_1 + \dots + f_{n-1}).$$

2. Fórmulas do trapézio e da tangente.

Obteremos a aproximação mais elevada, sem maior trabalho, se substituirmos a área da faixa I_v , não pela área retangular mencionada, mas pelo trapézio de superfície $\frac{1}{2}(f_v + f_{v+1})h$, indicado na figura 1. Teremos, então, para toda a integral, a expressão aproximada

$$I \approx h(f_1 + f_2 + \dots + f_{n-1}) + \frac{h}{2}(f_0 + f_n)$$

(*fórmula trapezoidal*), visto que, quando se somam as áreas dos trapézios, cada valor da função, exceto o primeiro e o último, são considerados duas vezes.

(1) O sinal \approx significa: "é aproximadamente igual a".

Via de regra, a aproximação torna-se ainda mais precisa se, em lugar de escolhermos o trapézio sob a corda AB como aproximação da área I , tomarmos o trapézio sob a tangente à curva no ponto da abscissa $x = x_v + h/2$. A área deste trapézio é $hf_{v+1/2}$, vindo para toda a integral o valor aproximado

$$I \approx h(f_{1/2} + f_{3/2} + \dots + f_{(2n-1)/2}),$$

que é denominado *fórmula da tangente*.

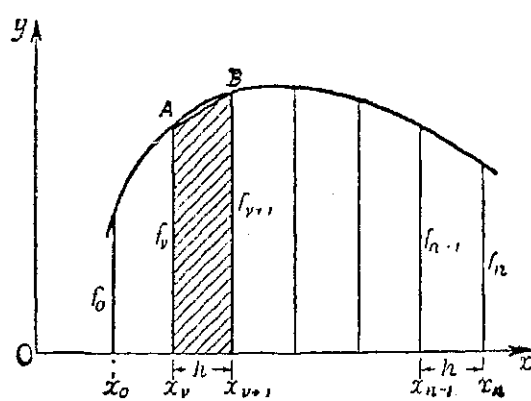


Fig. 1. — Fórmula trapezoidal

3. Regra de Simpson.

Pela regra de Simpson chegamos, com pouco mais trabalho, a resultados numéricos geralmente muito mais exatos. Esta regra consiste em calcular a área $I_v + I_{v+1}$ da dupla faixa situada entre as abscissas $x = x_v$ e $x = x_v + 2h = x_{v+2}$, considerando o limite superior, não mais uma linha reta, como nos métodos anteriores, mas sim como uma parábola. Para fixar idéias, diremos que a referida parábola passa pelos três pontos da curva com abscissas x_v , $x_{v+1} = x_v + h$, e $x_{v+2} = x_v + 2h$ (fig. 2). A equação desta parábola é

$$y = f_v + (x - x_v) \frac{f_{v+1} - f_v}{h} + \frac{(x - x_v)(x - x_v - h)}{2} \frac{f_{v+2} - 2f_{v+1} + f_v}{h^2}$$

(O leitor pode verificar por substituição direta que, para os três valores de x em questão, esta equação fornece os valores correspondentes de y , a saber, f_r , f_{r+1} , e f_{r+2} , respectivamente). Integrando-se este polinômio do segundo grau entre os limites x_r e $x_r + 2h$, obteremos, após simples transformações, a seguinte expressão para a área sob a parábola:

$$\begin{aligned} \int_{x_r}^{x_r+2h} y \, dx &= 2h f_r + 2h (f_{r+1} - f_r) + \frac{1}{2} \left(\frac{8}{3} h - 2h \right) (f_{r+2} - 2f_{r+1} + f_r) \\ &= \frac{h}{3} (f_r + 4f_{r+1} + f_{r+2}). \end{aligned}$$

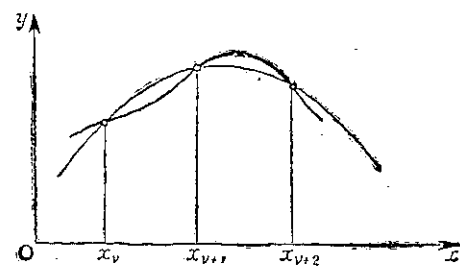


Fig. 2. — Regra de Simpson

Esta fórmula representa a aproximação requerida para a área da faixa $I_r + I_{r+1}$.

Se admitirmos que $n = 2m$, isto é, que n é um número par, obteremos a regra de Simpson, pela soma das áreas das faixas consideradas:

$$\begin{aligned} I &\approx \frac{4h}{3} (f_1 + f_3 + \dots + f_{2m-1}) \\ &\quad + \frac{2h}{3} (f_2 + f_4 + \dots + f_{2m-2}) + \frac{h}{3} (f_0 + f_{2m}). \end{aligned}$$

4. Exemplos.

Apliquemos os métodos expostos ao cálculo de $\log 2 = \int_1^2 \frac{dx}{x}$. Dividindo-se o intervalo compreendido entre 1 e 2 em dez partes iguais, h será igual a $1/10$, e, pela fórmula dos trapézios, obtemos

$x_1 = 1,1$	$f_1 = 0,909\ 09$
$x_2 = 1,2$	$f_2 = 0,833\ 33$
$x_3 = 1,3$	$f_3 = 0,769\ 23$
$x_4 = 1,4$	$f_4 = 0,714\ 29$
$x_5 = 1,5$	$f_5 = 0,666\ 67$
$x_6 = 1,6$	$f_6 = 0,625\ 00$
$x_7 = 1,7$	$f_7 = 0,588\ 24$
$x_8 = 1,8$	$f_8 = 0,555\ 56$
$x_9 = 1,9$	$f_9 = 0,526\ 32$
<hr/>	
	Soma = 6,187 73
$x_0 = 1,0$	$\frac{1}{2}f_0 = 0,5$
$x_{10} = 2,0$	$\frac{1}{2}f_{10} = 0,25$
<hr/>	
$6,937\ 73 \times \frac{1}{10}$	
<hr/>	
$\log_e 2 = 0,693\ 77$	

Este valor, como era de prever, é grande demais, visto a curva ter o seu lado convexo voltado para o lado dos x .
A regra da tangente dá os valores

$x_0 + \frac{1}{2}h = 1,05$	$f_{1/2} = 0,952\ 38$
$x_1 + \frac{1}{2}h = 1,15$	$f_{3/2} = 0,869\ 57$
$x_2 + \frac{1}{2}h = 1,25$	$f_{5/2} = 0,800\ 00$
$x_3 + \frac{1}{2}h = 1,35$	$f_{7/2} = 0,740\ 74$
$x_4 + \frac{1}{2}h = 1,45$	$f_{9/2} = 0,689\ 66$
$x_5 + \frac{1}{2}h = 1,55$	$f_{11/2} = 0,645\ 16$
$x_6 + \frac{1}{2}h = 1,65$	$f_{13/2} = 0,606\ 06$
$x_7 + \frac{1}{2}h = 1,75$	$f_{15/2} = 0,571\ 43$
$x_8 + \frac{1}{2}h = 1,85$	$f_{17/2} = 0,540\ 54$
$x_9 + \frac{1}{2}h = 1,95$	$f_{19/2} = 0,512\ 82$
<hr/>	
$6,928\ 36 \times \frac{1}{10}$	
<hr/>	
$\log_e 2 = 0,692\ 84$	

Devido à convexidade da curva, este valor é pequeno demais.

Para as mesmas subdivisões, obtemos resultado mais exato com o emprêgo da regra de Simpson. Teremos, neste caso,

$x_1 = 1,1$	$f_1 = 0,909\ 09$	$x_3 = 1,2$	$f_3 = 0,833\ 33$
$x_2 = 1,3$	$f_2 = 0,769\ 23$	$x_4 = 1,4$	$f_4 = 0,714\ 29$
$x_5 = 1,5$	$f_5 = 0,666\ 67$	$x_6 = 1,6$	$f_6 = 0,625\ 00$
$x_7 = 1,7$	$f_7 = 0,588\ 24$	$x_8 = 1,8$	$f_8 = 0,555\ 56$
$x_9 = 1,9$	$f_9 = 0,526\ 32$	Soma	$2,728\ 18 \times 2$
	Soma		$5,456\ 36$
	$3,459\ 55 \times 4$		$13,838\ 20$
	$13,838\ 20$		
		$x_0 = 1,0$	$f_0 = 1,0$
		$x_{10} = 2,0$	$f_{10} = 0,5$
			$20,794\ 56 \times 1/30$
			$\log_e 2 = 0,693\ 15$

Na realidade,

$$\log_e 2 = 0,693\ 147\dots$$

5. Avaliação do erro.

Quando as derivadas da função $f(x)$ forem conhecidas em todo o intervalo de integração, é fácil calcular, aproximadamente, o erro cometido com o emprêgo dos métodos de integração propostos. Tomemos M_1, M_2, \dots como limites superiores do valor absoluto das derivadas de primeira, segunda, \dots ordens, respectivamente; isto é, suponhamos que, em todo o intervalo, $|f^{(n)}(x)| < M_n$. As fórmulas para avaliação dos erros são, então, as seguintes:

Para a regra do retângulo:

$$|I_n - hf_n| < \frac{1}{2} M_1 h^2 \text{ ou } \left| I - h \sum_{r=0}^{n-1} f_r \right| < \frac{1}{2} M_1 n h^2 = \frac{1}{2} M_1 (b-a)h.$$

Para a regra da tangente:

$$|I_n - hf_{n+1/2}| < \frac{M_2}{24} h^3 \text{ ou } \left| I - h \sum_{r=0}^{n-1} f_{r+1/2} \right| < \frac{M_2}{24} (b-a)h^2.$$

Para a regra do trapézio:

$$\left| I_n - \frac{h}{2} (f_n + f_{n+1}) \right| < \frac{M_2}{12} h^3.$$

Para a regra de Simpson:

$$\left| I_n + I_{n+1} - \frac{h}{3} (f_n + 4f_{n+1} + f_{n+2}) \right| < \frac{M_4}{90} h^5.$$

Das duas últimas fórmulas deduzimos também expressões para a avaliação de toda a integral I . Vemos que a regra de Simpson apresenta um erro de ordem muito mais elevada do que o cometido com o emprego dos outros métodos, na avaliação da integral. Quando M_4 não for demasiado grande, esta regra é muito vantajosa para os cálculos práticos. Para não fatigar o leitor com os pormenores das demonstrações dessas estimativas, que, aliás, são extremamente simples, apresentaremos somente a demonstração da fórmula da tangente. Para tal, desenvolveremos a função $f(x)$, na faixa de ordem $(\nu + 1)$, pelo teorema de Taylor:

$$f(x) = f_{\nu+1/2} + \left(x - x_{\nu} - \frac{h}{2}\right) f'_{\nu} + \frac{1}{2} \left(x - x_{\nu} - \frac{h}{2}\right)^2 f''(\xi),$$

onde ξ é um determinado valor intermediário na faixa. Se integrarmos o segundo membro no intervalo $x_{\nu} \leq x \leq x_{\nu} + h$, a integral do termo intermediário será zero. Logo,

$$\frac{1}{2} \int_{x_{\nu}}^{x_{\nu}+h} \left(x - x_{\nu} - \frac{h}{2}\right)^2 dx = \frac{h^3}{24},$$

como pode ser verificado com facilidade, seguindo-se imediatamente que

$$\left| \int_{x_{\nu}}^{x_{\nu}+h} f(x) dx - hf_{\nu+1/2} \right| < M_2 \frac{h^3}{24},$$

ficando assim demonstrada a nossa asserção.

EXEMPLOS

1. Calcular π empregando a fórmula $\frac{\pi}{4} = \int_0^1 \frac{1}{1+x^2} dx$,
 - (a) usando a fórmula dos trapézios com $h = 0,1$;
 - (b) usando a regra de Simpson com $h = 0,1$.
2. Calcular $\int_0^{\infty} e^{-x^2} dx$ com erro inferior a $1/100$ (ver pág. 496).
3. Calcular $\int_0^1 \frac{1}{\sqrt{1+x^4}}$, numericamente, com erro inferior a $0,1$.

2. APLICAÇÕES DOS TEOREMAS DO VALOR MÉDIO E DE TAYLOR.
CÁLCULO DOS ERROS.

1. "Cálculo dos erros".

As aplicações do teorema do valor médio, ou, mais geralmente, do teorema de Taylor, com resto, ou finalmente, da série infinita de Taylor, apresentam-nos cálculos numéricos de tipo completamente diferente. Como aplicação, embora simples, porém, de grande importância na prática, estudaremos o cálculo ou a avaliação dos erros. Esta operação é baseada na idéia — fundamental do cálculo diferencial — de que uma função $f(x)$ que é derivada um número suficiente de vezes pode ser representada, na vizinhança de um ponto, por uma função linear, com erro de ordem menor do que a primeira; por uma função quadrática, com erro de ordem inferior à segunda, e assim sucessivamente. Consideremos a aproximação linear da função $y=f(x)$. Se $y + \Delta y = f(x + \Delta x) = f(x + h)$, teremos, pelo teorema de Taylor,

$$\Delta y = hf'(x) + \frac{h^2}{2}f''(\xi),$$

onde $\xi = x + \theta h$ ($0 < \theta < 1$) é um valor intermediário, que não precisa ser conhecido com mais exatidão. Quando $h = \Delta x$ for suficientemente pequeno obteremos, como aproximação prática,

$$\Delta y = hf'(x).$$

Em outras palavras, substituímos o quociente das diferenças pela derivada que lhe é praticamente igual, e o acréscimo sofrido por y pela equação linear em h , aproximadamente igual.

Efetuamos esta transformação, evidente por si mesma, com propósitos práticos, como veremos a seguir. Suponhamos duas quantidades físicas x e y ligadas pela relação $y = f(x)$. O problema que se apresenta consiste em saber qual o efeito que uma imprecisão na medida de x acarreta sobre a determinação de y . Como, em lugar do "verdadeiro" valor de x , empregamos o valor impreciso $x + h$, o valor de y diferirá do seu verdadeiro valor, $y = f(x)$, da quantidade $\Delta y = f(x + h) - f(x)$. O erro é, portanto, dado, aproximadamente, pela relação acima.

Alguns exemplos permitirão um melhor entendimento destas relações.

Ex. 1. Galvanômetro tangencial. Na determinação da corrente por meio do galvanômetro tangencial usamos a fórmula $y = c \operatorname{tg} \alpha$, onde α é o ângulo de deflexão da agulha magnética, c a constante do aparelho, e $y = I$ a intensidade da corrente. Temos

$$\frac{dy}{d\alpha} = \frac{c}{\cos^2 \alpha}$$

e portanto, $\Delta y \approx \frac{c}{\cos^2 \alpha} \Delta \alpha$. O erro percentual cometido na medida é dado por

$$\frac{100 \Delta y}{y} \approx \frac{100 c \Delta \alpha}{c \cos^2 \alpha \operatorname{tg} \alpha} = \frac{200}{\sin 2\alpha} \Delta \alpha.$$

Vemos, assim, que a precisão atinge seu valor máximo, isto é, para um dado erro na leitura do ângulo, corresponde o menor erro possível na determinação da corrente, quando $\alpha = \pi/4$ ou 45° .

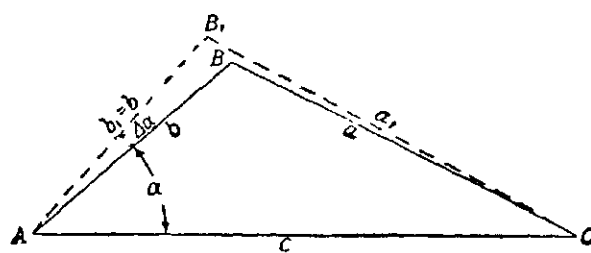


Fig. 3

Em particular, suponhamos que seja possível efetuar a leitura da graduação do galvanômetro tangencial a menos de meio grau; então $|\Delta \alpha|$ em radianos $< \frac{1}{2} \times 0,01745\dots$, sendo o erro percentual $\frac{1,745}{\sin 2\alpha}$. Se a leitura for 30° , $\sin 2\alpha = \frac{1}{2} \sqrt{3} = \frac{1}{2} \times 1,73205\dots$, e o erro percentual será menor do que $2 \times \frac{1,745}{1,732}$, que dá, aproximadamente, 2%.

Ex. 2. Suponhamos que os lados b e c do triângulo ABC (fig. 3) foram medidos precisamente, ao passo que o ângulo $\alpha = x$ é determinado com um erro $|\Delta \alpha| < \delta$. Entre que limites de erros ficará o valor $y = a = \sqrt{b^2 + c^2 - 2bc \cos \alpha}$?

Temos

$$\Delta a \approx \frac{1}{a} bc \sin \alpha \Delta \alpha;$$

o erro percentual é, portanto, $\frac{100 \Delta a}{a} \approx \frac{100 bc}{a^2} \sin \alpha \Delta \alpha$. Se, para concretizar, tomar-

mos um caso que em $b = 400$ metros, $c = 500$ metros, e $\alpha = 60^\circ$, empregando a fórmula do co-seno, determinaremos $y = a = 458,257\ 6$ metros, e

$$\Delta a \approx \frac{200\ 000}{458,257\ 6} \times \frac{1}{2} \sqrt{3} \Delta \alpha.$$

Se pudermos medir $\Delta \alpha$ com erro inferior a dez segundos de arco, isto é, se

$$\Delta \alpha = 10'' = 484\ 8 \times 10^{-8} \text{ radianos,}$$

acharemos, na pior das hipóteses, que

$$\Delta a \approx 1,83 \text{ cm,}$$

dando um erro percentual de, aproximadamente, 0,004.

Ex. 3. Este exemplo ilustra um tipo de aplicação dos métodos expostos que, muitas vezes, evita consideráveis embaraços em problemas de física.

É sabido pela experiência que se uma barra de ferro tem o comprimento l_0 à temperatura 0, o seu comprimento à temperatura t será $l = l_0(1 + \alpha t)$, onde α depende somente do material da barra. Vejamos, agora, quantos segundos um relógio de pêndulo atrasará por dia, se, dando a hora certa à temperatura t_1 , a mesma subir para t_2 .

O período de oscilação é dado pela fórmula

$$T(l) = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}, \text{ donde } \frac{dT}{dl} = \frac{\pi}{\sqrt{lg}}.$$

Logo, se a mudança de comprimento for Δl , a alteração correspondente no período da oscilação será

$$\Delta T \approx \frac{\pi \Delta l}{\sqrt{l_1 g}},$$

onde $l_1 = l_0(1 + \alpha t_1)$ e $\Delta l = \alpha l_0(t_2 - t_1)$. Este é o tempo perdido em cada oscilação. Num segundo, o atraso será $\Delta T/T \approx \Delta l/2l_1$; logo, em um dia, o relógio atrasará $43\ 200 \Delta l/l_1$ segundos.

A aplicação dos métodos expostos evitou, neste caso, diversas multiplicações e a extração de duas raízes quadradas. No processo direto, mais longo, teríamos, além disso, que subtrair $T(l_1)$ de $T(l_2)$, cujos valores são quase iguais, e um pequeno erro de cálculo acarretaria um erro percentual relativamente grande, no resultado (*).

Tanto neste como em outros casos em que a função considerada tem vários fatores ou expoentes fracionários, podemos reduzir ainda mais as operações, tomando o logaritmo de ambos os membros, antes da derivação. No exemplo em foco, teríamos

$$\log T = \log 2\pi - \frac{1}{2} \log g + \frac{1}{2} \log l;$$

e, derivando, viria:

$$\frac{dT}{dl} / T = \frac{1}{2l}.$$

(*) Este o motivo de serem os cálculos de óptica aplicada tão laboriosos.

Substituindo-se $\frac{dT}{dl}$ por $\frac{\Delta T}{\Delta l}$ teremos

$$\frac{\Delta T}{T} = \frac{\Delta l}{2l},$$

em concordância com o resultado precedente.

2. Cálculo de π .

A série de Gregório ⁽¹⁾, obtida no capítulo VI, § 1 (página 319),
 $\frac{\pi}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{7} + \dots$, por intermédio da série da função inversa da tangente, não é adequada para o cálculo de π , devido à lentidão da sua convergência. Podemos, porém, calcular π com relativa facilidade, mediante o seguinte artifício. Partindo do teorema da adição das tangentes, temos

$$\operatorname{tg}(\alpha + \beta) = \frac{\operatorname{tg} \alpha + \operatorname{tg} \beta}{1 - \operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \beta},$$

e, se mudarmos para as funções inversas $\alpha = \operatorname{arc} \operatorname{tg} u$, $\beta = \operatorname{arc} \operatorname{tg} v$, obteremos a fórmula

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} u + \operatorname{arc} \operatorname{tg} v = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\frac{u + v}{1 - uv} \right).$$

Escolhendo-se u e v de sorte que $\frac{u + v}{1 - uv} = 1$, obteremos o valor de $\frac{\pi}{4}$ no segundo membro e, se u e v forem números pequenos, será possível calcular facilmente o primeiro membro, por meio de séries conhecidas.

Façamos, por exemplo, $u = \frac{1}{2}$, $v = \frac{1}{3}$, como fez Euler; virá, então,

$$\frac{\pi}{4} = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{2} + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{3}.$$

Notando-se, também, que $\left(\frac{1}{3} + \frac{1}{7} \right) \div \left(1 - \frac{1}{21} \right) = \frac{1}{2}$, teremos

$\operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{2} = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{3} + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{7}$, de sorte que

$$\frac{\pi}{4} = 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{3} + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{7}.$$

Empregando esta fórmula, Vega calculou o número π com 140 decimais.

⁽¹⁾ Também chamada série de Leibniz.

A equação $\left(\frac{1}{5} + \frac{1}{8}\right) \div \left(1 - \frac{1}{40}\right) = \frac{1}{3}$, nos proporciona

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{3} = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{5} + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{8}$$

ou

$$\frac{\pi}{4} = 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{5} + \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{7} + 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{8}.$$

Tal desenvolvimento é extremamente útil para o cálculo de π por meio da série $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots$. Substituindo-se x pelos valores

$\frac{1}{5}$, $\frac{1}{7}$ ou $\frac{1}{8}$, obteremos, com um número reduzido de termos, um alto grau de precisão, visto que os termos diminuem rapidamente. Podemos, contudo, efetuar o cálculo ainda mais convenientemente se o basearmos na fórmula

$$\frac{\pi}{4} = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{120}{119} - \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{239} = 4 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{5} - \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{239},$$

obtida por considerações semelhantes às anteriores.

3. Cálculo dos logaritmos.

Para o cálculo numérico dos logaritmos transforma-se a série logarítmica $\frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x} = x + \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} + \dots$ ($|x| < 1$), onde $0 < x < 1$, substituindo

$$\frac{1+x}{1-x} = \frac{p^2}{p^2-1}, \quad x = \frac{1}{2p^2-1},$$

nas séries

$$\log p = \frac{1}{2} \log (p-1) + \frac{1}{2} \log (p+1) + \frac{1}{2p^2-1} + \frac{1}{3(2p^2-1)^3} + \dots,$$

em que $2p^2 - 1 > 1$, ou seja, $p^2 > 1$. Se p for um inteiro e se $p+1$ puder ser decomposto em fatores menores, esta última série exprime o logaritmo de p em função do logaritmo de outros inteiros menores

e de uma série cujos termos diminuem rapidamente e cuja soma pode, portanto, ser calculada com precisão suficiente, empregando-se apenas algumas parcelas. Estas séries permitem, pois, calcular sucessivamente os logaritmos de qualquer número primo p , por conseguinte, os de qualquer número, uma vez que já calculamos o valor do $\log 2$.

A precisão com que é calculado o $\log p$ pode ser avaliada mais facilmente por meio da série geométrica do que pela fórmula geral do resto. O resto R_n da série, isto é, a soma de todos os termos que seguem

$\frac{1}{n(2p^2 - 1)^n}$, é expresso por

$$R_n < \frac{1}{(n+2)(2p^2-1)^{n+2}} \left(1 + \frac{1}{(2p^2-1)^2} + \frac{1}{(2p^2-1)^4} + \dots \right) \\ = \frac{1}{(n+2)(2p^2-1)^n} \cdot \frac{1}{(2p^2-1)^2-1},$$

e esta fórmula nos dá imediatamente a estimativa procurada para o erro.

Calculemos, por exemplo, $\log 7$, usando os primeiros quatro termos da série. Teremos

$$p = 7, \quad 2p^2 - 1 = 97,$$

$$\log 7 = 2 \log 2 + \frac{1}{2} \log 3 + \frac{1}{97} + \frac{1}{3 \cdot 97^3} + \dots;$$

$$\frac{1}{97} \approx 0,010\,309\,28, \quad \frac{1}{3 \cdot 97^3} \approx 0,000\,000\,37,$$

$$2 \log 2 \approx 1,386\,294\,36, \quad \frac{1}{2} \log 3 \approx 0,549\,306\,14;$$

logo

$$\log 7 \approx 1,945\,910\,15.$$

A estimativa do erro dá

$$R_n < \frac{1}{5,97^3} \times \frac{1}{97^2-1} < \frac{1}{36 \times 10^4}.$$

Devemos, entretanto, notar que cada uma das quatro parcelas que empregamos é dada com erro inferior a 5×10^{-9} , de modo que a última casa do valor do $\log 7$ que calculamos acima poderá apresentar, no máximo, um erro de 2 unidades. Efetivamente, porém, a última casa também está certa.

EXEMPLOS

1. Para medir-se a altura de uma colina, observou-se, da planície, uma torre de 100 metros de altura, situada no topo da mesma. O ângulo de elevação da base da torre é de 42° e a própria torre subtende um ângulo de 6° . Quais os limites do erro cometido na determinação da altura da colina, se a leitura do ângulo de 42° está sujeita a um erro de 1° ?
2. Calcular $\log_e 2$ com três decimais, por meio de um desenvolvimento em série.
3. Calcular $\log_e 5$ com cinco decimais, usando os valores de $\log_e 2$ e $\log_e 3$ dados no texto.
4. Calcular π com cinco decimais exatas, usando qualquer das fórmulas da subseção 2 (págs. 352, 353).

3. RESOLUÇÃO NUMÉRICA DE EQUAÇÕES

Para concluir, acrescentaremos algumas observações sobre a resolução numérica da equação $f(x) = 0$, onde $f(x)$ não é, necessariamente, um polinômio ⁽¹⁾. Qualquer método numérico desta espécie tem seu ponto de partida numa aproximação conhecida, x_0 , de uma das raízes e depois melhora cada vez mais esta aproximação. Como foi determinada esta primeira aproximação para a raiz em aprêço, e o grau de aproximação da mesma, não interessa especialmente. Este primeiro dado pode ser obtido grosseiramente, ou melhor, pode ser medido no gráfico da função $y = f(x)$, cuja interseção com o eixo dos x dá a raiz procurada (naturalmente, com um erro que depende da escala e da precisão do desenho).

1. Método de Newton.

O processo que vamos expor, criado por Newton, é baseado no princípio fundamental do cálculo diferencial — a substituição da curva por uma reta, a tangente, na vizinhança imediata do ponto de contato. Se tivermos um valor aproximado x_0 para uma das raízes da equação $f(x) = 0$, consideraremos o ponto sobre o gráfico da função $y = f(x)$, cujas coordenadas são $x = x_0$, $y = f(x_0)$. Queremos determinar a interseção da curva com o eixo dos x ; como aproximação d'este valor, acharemos o lugar em que a tangente, no ponto $x = x_0$, $y = f(x_0)$,

(1) Aqui, naturalmente, nos ocupamos somente com a determinação das raízes reais de $f(x) = 0$.

corta o eixo dos x . A abscissa x_1 da interseção da tangente com o eixo dos x representará nova, e sob certas circunstâncias, melhor aproximação do que x_0 , para a raiz procurada.

Em virtude do significado geométrico da derivada, a figura 4 dá imediatamente

$$\frac{f(x_0)}{x_0 - x_1} = f'(x_0).$$

Desta obtemos a fórmula para o cálculo da nova aproximação x_1

$$x_1 = x_0 - \frac{f(x_0)}{f'(x_0)}.$$

Fig. 4. — Método das aproximações de Newton

Se, por este processo, acharmos uma aproximação melhor do que x_0 , repeti-lo-emos para determinar x_2 e, assim, sucessivamente. Se a curva tiver a forma indicada na figura 5, estas aproximações tendem, cada vez mais, para a solução exata.

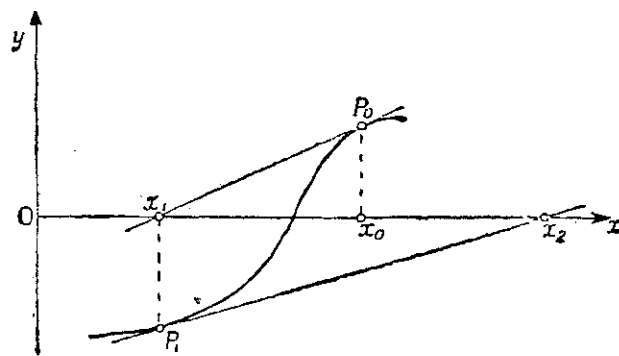


Fig. 5

A utilidade deste processo depende, essencialmente, da natureza da curva $y = f(x)$. Na figura 4 vemos que as avaliações sucessivas convergem, com precisão cada vez maior, para a raiz procurada. Isto se deve ao fato da curva ter a sua convexidade voltada para o eixo dos x . Vemos, porém, na figura 5, que se o valor original de x_0 for escolhido de maneira inadequada, a construção não conduzirá, em absoluto, à raiz que procuramos. Concluímos, daí, que o emprego do método de Newton exige o exame de cada caso individual, para ser

determinado o grau de precisão com que se resolveu, realmente, a equação. Voltaremos a este assunto na página 359.

2. Regra de falsa posição.

O método de Newton, no qual a tangente à curva desempenha papel decisivo, não é mais do que o caso limite de um método mais antigo, conhecido como a regra de falsa posição, no qual se emprega a secante em lugar da tangente. Suponhamos conhecidos os dois pontos (x_0, y_0) e (x_1, y_1) , na vizinhança da interseção procurada, com o eixo dos x . Se substituirmos a curva pela secante que liga os dois pontos, a interseção desta linha com o eixo dos x será, sob certas circunstâncias, uma aproximação satisfatória da raiz que procuramos. Designando-se por ξ a abscissa deste ponto, teremos a equação

$$\frac{\xi - x_0}{f(x_0)} = \frac{\xi - x_1}{f(x_1)},$$

donde se tira o valor de ξ :

$$\begin{aligned} \xi &= \frac{x_0 f(x_1) - x_1 f(x_0)}{f(x_1) - f(x_0)} \\ &= \frac{x_0 f(x_1) - x_0 f(x_0) + x_0 f(x_0) - x_1 f(x_0)}{f(x_1) - f(x_0)} \end{aligned}$$

$$\text{ou} \quad \xi = x_0 - \frac{f(x_0)}{[f(x_1) - f(x_0)]/(x_1 - x_0)}.$$

Esta fórmula, que estabelece a aproximação ξ a partir de x_0 e de x_1 , é denominada *regra de falsa posição*. Podemos empregá-la, vantajosamente, quando um valor da função é positivo e o outro negativo, como, por exemplo, na fig. 6, em que $y_0 > 0$ e $y_1 < 0$. A repetição do processo conduzirá sempre ao resultado procurado, se, em cada passo, empregarmos um valor positivo e outro negativo da função, entre os quais fica situada, necessariamente, a raiz que buscamos.

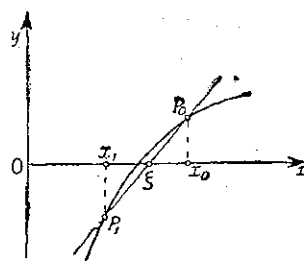


Fig. 6. — Regra de falsa posição

A regra de Newton, como já dissemos, decorre da regra de falsa posição, como caso-limite, quando x_1 tende para x_0 , visto o denominador do segundo termo do segundo membro tender para $f'(x_0)$, quando $x_1 \rightarrow x_0$.

3. Método de iteração.

Outro meio de que dispomos para calcular, aproximadamente, as raízes da equação $f(x) = 0$, é o *método de iteração*. Façamos $\phi(x) = f(x) + x$ e escrevamos a equação original sob a forma $x = \phi(x)$. Suponhamos, então, que ξ é o verdadeiro valor da solução procurada, e x_0 uma primeira aproximação. Obteremos uma segunda aproximação x_1 , fazendo $x_1 = \phi(x_0)$, uma terceira x_2 escrevendo $x_2 = \phi(x_1)$, etc. A fim de investigar a convergência destas diversas aproximações, aplicaremos o teorema do valor médio. Recordando que $\xi = \phi(\xi)$, teremos

$$\xi - x_1 = \phi(\xi) - \phi(x_0) = (\xi - x_0) \phi'(\xi)$$

onde ξ fica entre ξ e x_0 . Isto mostra que, se para

$$|\xi - x| < |\xi - x_0|$$

a derivada $\phi'(x)$ fôr menor, em valor absoluto, do que $k < 1$, as aproximações sucessivas convergirão, visto

$$|\xi - x_1| < k |\xi - x_0|, \quad |\xi - x_2| < k^2 |\xi - x_0|, \dots, \\ |\xi - x_n| < k^n |\xi - x_0|,$$

e os erros, portanto, tendem para zero. Quanto menor fôr o valor absoluto da derivada $\phi'(x)$ em relação a ξ , tanto mais rápida será a convergência.

Se, na vizinhança de ξ , $\phi'(x) > 1$, as aproximações não tenderão mais para ξ . Podemos, então, usar a função inversa, ou mesmo o seguinte artifício. Estabelecemos a primeira aproximação x_0 e calculamos $A = f'(x_0)$. Escrevemos, portanto,

$$\phi(x) = -\frac{1}{A}f(x) + x.$$

A equação $f(x)$ pode ser posta sob a forma $x = \phi(x)$ e $\phi'(x) = -\frac{1}{A}f'(x) + 1$, com o valor 0 em $x = x_0$ e, portanto, geralmente menor, em valor absoluto, do que a constante $k < 1$ se $|\xi - x| < |\xi - x_0|$.

Voltando ao método de Newton, podemos verificar, agora, a conveniência da sua aplicação num ponto qualquer. A equação $f(x) = 0$ é equivalente a $x = \phi(x) = x - \frac{f(x)}{f'(x)}$, desde que $f'(x) \neq 0$. Aplicando o método de iteração a esta última equação, partindo-se da primeira aproximação x_0 , obteremos a segunda, $x_1 = x_0 - \frac{f(x_0)}{f'(x_0)}$. Em outras palavras, o mesmo valor obtido pela aplicação do método de Newton à equação $f(x) = 0$. Vemos, assim, que quanto menor for o valor de

$$\phi'(x) = \frac{f(x) f''(x)}{(f'(x))^2},$$

tanto mais rapidamente as aproximações sucessivas convergirão. Constatamos, pois, que a fórmula de Newton converge rapidamente para os grandes valores de $f'(x_0)$ e para os pequenos de $f(x_0)$ e da curvatura, conforme a intuição já nos levava a suspeitar.

É possível, igualmente, obter uma estimativa da precisão do método de Newton, recordando que a derivada $\phi'(\xi) = 0$, desde que $f(\xi) = 0$. Teremos, aplicando o teorema de Taylor,

$$\xi - x_1 = \phi(\xi) - \phi(x_0) = \frac{(\xi - x_0)^2}{2} \phi''(\xi),$$

sendo que ξ fica situado entre ξ e x_0 . Assim, se o erro da estimativa inicial for pequeno, o método converge mais rapidamente do que o de iteração aplicando diretamente a $f(x) = 0$.

Por exemplo, se

$$\phi''(x) = \frac{[f'(x)]^2 f''(x) + f'(x) f(x) f'''(x) - 2f(x) [f''(x)]^2}{[f'(x)]^3} \quad (a)$$

for menor do que 10 em qualquer ponto, uma primeira aproximação, cujo erro fosse menor do que 0,001, acarretaria uma segunda com erro inferior a $(0,001)^2 \times 10 \div 2 = 0,000\ 005$.

4. Exemplos.

Como exemplo, vejamos a equação

$$f(x) = x^3 - 2x - 5 = 0.$$

Para $x_0 = 2$, teremos $f(x_0) = -1$, ao passo que, para $x_1 = 2,1$, teremos $f(x_1) = 0,061$. O método de Newton nos dá

$$x_2 = x_1 - \frac{f(x_1)}{f'(x_1)} = 2,1 - \frac{0,061}{3(2,1)^2 - 2} = 2,1 - 0,005\ 431 = 2,094\ 569.$$

Para avaliar o erro deduzimos da expressão (a) que $\varphi''(x)$ vale aproximadamente 1 e, com certeza, menos do que 2, perto de $x = 2$. Além disso, o erro da primeira aproximação é menor do que $1/160$, pois a secante que une os pontos $x = 2, y = -1$ e $x = 2,1, y = 0,061$, corta o eixo dos x numa distância inferior a $1/160$ do ponto $x = 2,1$ e a curva, que se desenvolve acima da secante, deve cortá-lo ainda mais próximo de 2,1. Assim, o erro (*) da segunda aproximação será menor do que

$$\frac{1}{2} \cdot \frac{2}{(160)^2} = \frac{1}{25\,600} < 0,000\,04.$$

Se este grau de precisão ainda não fôr suficiente, podemos repetir o processo, calculando $f(x_2)$ e $f'(x_2)$ para $x_2 = 2,094\,569$, obtendo a terceira aproximação x_3 com erro menor do que $\frac{1}{(25\,600)^2} < 0,000\,000\,002$.

Como segundo exemplo, resolvamos a equação $f(x) = x \log_{10} x - 2 = 0$. Teremos $f(3) = -0,6$ e $f(4) = +0,4$, empregando, portanto, $x_0 = 3,5$ como primeira aproximação. Usando as tábuas de logaritmos de dez decimais obteremos os valores sucessivos aproximados

$$\begin{aligned} x_0 &= 3,5 \\ x_1 &= 3,598 \\ x_2 &= 3,597\,284\,9 \\ x_3 &= 3,597\,285\,023\,5. \end{aligned}$$

EXEMPLOS

1. Achar a raiz positiva de $x^6 + 6x - 8 = 0$, com 4 decimais, usando o método de Newton.
2. Determinar a raiz de $x = \operatorname{tg} x$, entre π e 2π , com quatro decimais. *Demonstrar* que o resultado é exato até à quarta decimal.
3. Estabelecer o valor de x para o qual

$$\int_0^x \frac{u^2}{1+u^2} du = \frac{1}{2},$$

empregando o método de Newton.

4. Quais são as raízes da equação $x = 2 \operatorname{sen} x$, com duas decimais?
5. Determinar, pelo método de iteração, as raízes positivas de $x^5 - x - 0,2 = 0$.
6. Determinar, pelo método de iteração, a menor raiz positiva de $x^4 - 3x^2 + 10x - 10 = 0$.
7. Achar as raízes de $x^3 - 7x^2 + 6x + 20 = 0$, com quatro decimais.

(*) Outro modo de avaliar o erro, sem referência à secante, é o seguinte: se calcularmos que o erro é menor do que $1/20$, a segunda aproximação estará separada do valor real menos de $1/20^2 = 0,002\,5$. Logo, a raiz diferirá de 2,1 por uma quantidade menor do que $(2,1 - 2,094\,5) + 0,002\,5 = 0,008$. O erro, portanto, não somente é menor do que $1/20$, mas ainda do que 0,008, de sorte que x_2 terá erro inferior a $(0,008)^2 = 0,000\,064$.

APÊNDICE AO CAPÍTULO VII

FÓRMULA DE STIRLING

Em muitas aplicações, especialmente na estatística e no cálculo das probabilidades, é necessário dispor-se de uma aproximação simples de $n!$, como função elementar de n . Tal expressão é dada pelo seguinte teorema, o qual tem o nome do seu descobridor, Stirling.

Quando $n \rightarrow \infty$ $\frac{n!}{\sqrt{2\pi n^{n+1/2}} e^{-n}} \rightarrow 1$;

ou, mais exatamente,

$$\sqrt{2\pi n^{n+1/2}} e^{-n} < n! < \sqrt{2\pi n^{n+1/2}} e^{-n} \left(1 + \frac{1}{4n}\right).$$

Em outras palavras, isto quer dizer que as expressões $n!$ e $\sqrt{2\pi n^{n+1/2}} e^{-n}$ diferirão entre si somente por uma pequena percentagem quando o valor de n for grande — as duas expressões são *assintoticamente iguais*, como dizemos — e ao mesmo tempo dispomos do fator $1 + 1/4n$ que dá uma estimativa do grau de precisão da aproximação.

Chegamos a esta fórmula notável ao procurarmos avaliar a área compreendida pela curva $y = \log x$. Por integração (pág. 220), achamos que A_n , a área exata compreendida pela curva, entre as ordenadas $x = 1$ e $x = n$, é dada por

$$\int_1^n \log x \, dx = x \log x - x \Big|_1^n = n \log n - n + 1.$$

Se, entretanto, avaliarmos esta mesma área pela regra dos trapézios, levantando as ordenadas em $x = 1$, $x = 2$, ..., $x = n$, como indica a figura 7, obteremos T_n , um valor aproximado da área:

$$\begin{aligned} T_n &= \log 2 + \log 3 + \dots + \log (n-1) + \frac{1}{2} \log n \\ &= \log n! - \frac{1}{2} \log n. \end{aligned}$$

Admitindo-se a hipótese plausível de que A_n e T_n sejam da mesma ordem de grandeza, achamos logo que $n!$ e $n^{n+1/2} e^{-n}$ são também da mesma ordem de grandeza, o que constitui a parte essencial do enunciado da fórmula de Stirling.

Para tornar o argumento mais exato, mostraremos que a diferença $a_n = A_n - T_n$ é limitada, do que se deduz, imediatamente, que $T_n = A_n \left(1 - \frac{a_n}{A_n}\right)$ é da mesma ordem de grandeza que A_n .

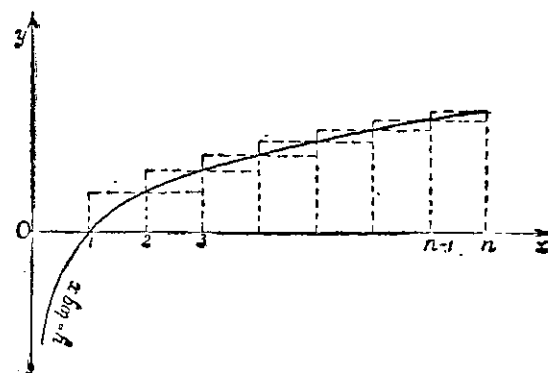


Fig. 7

A diferença $a_{k+1} - a_k$ representa a diferença entre as áreas sob a curva e sob a secante, respectivamente, na faixa $k \leq x \leq k+1$. Como a curva

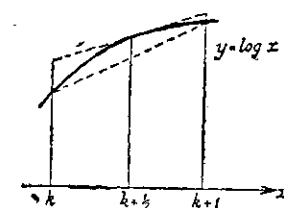


Fig. 8

apresenta sua concavidade voltada para baixo, estando situada, pois, acima da secante, $a_{k+1} - a_k$ é positiva e $a_n = (a_n - a_{n-1}) + (a_{n-1} - a_{n-2}) + \dots + (a_2 - a_1) + a_1$ é monótona crescente. Além disso, a diferença $a_{k+1} - a_k$ é claramente menor do que a

diferença entre as áreas limitadas pela tangente em $x = k + \frac{1}{2}$ e pela secante (fig. 8);

logo, temos a desigualdade

$$\begin{aligned} a_{k+1} - a_k &< \log \left(k + \frac{1}{2} \right) - \frac{1}{2} \log k - \frac{1}{2} \log (k+1) \\ &= \frac{1}{2} \log \left(1 + \frac{1}{2k} \right) - \frac{1}{2} \log \left\{ 1 + \frac{1}{2 \left(k + \frac{1}{2} \right)} \right\} \\ &< \frac{1}{2} \log \left(1 + \frac{1}{2k} \right) - \frac{1}{2} \log \left[1 + \frac{1}{2(k+1)} \right]. \end{aligned}$$

Somando-se estas desigualdades para $k = 1, 2, \dots, n-1$, todos os termos da direita, exceto dois, serão cancelados, vindo então (uma vez que $a_1 = 0$),

$$a_n < \frac{1}{2} \log \frac{3}{2} - \frac{1}{2} \log \left(1 + \frac{1}{2n} \right) < \frac{1}{2} \log \frac{3}{2}.$$

Logo a_n é limitada, e sendo monótona crescente, tenderá para o limite a , quando $n \rightarrow \infty$. A desigualdade para $a_{k+1} - a_k$ fornece, pois,

$$a - a_n = \sum_{k=n}^{\infty} (a_{k+1} - a_k) < \frac{1}{2} \log \left(1 + \frac{1}{2n} \right).$$

Tendo sido estabelecido, por definição, que $A_n - T_n = a_n$, teremos

$$\log n! = 1 - a_n + \left(n + \frac{1}{2} \right) \log n - n,$$

ou, escrevendo $\alpha_n = e^{1-a_n}$,

$$n! = \alpha_n n^{n+\frac{1}{2}} e^{-n}.$$

A sequência α_n é monótona *decrecente*, tendendo para o limite $\alpha = e^{1-a}$; daí virá:

$$1 < \frac{\alpha_n}{\alpha} = e^{a-a_n} < e^{\frac{1}{2} \log (1+1/2n)} = \sqrt{1 + \frac{1}{2n}} < 1 + \frac{1}{4n}.$$

Logo, podemos escrever

$$\alpha n^{n+\frac{1}{2}} e^{-n} < n! < \alpha n^{n+\frac{1}{2}} e^{-n} \left(1 + \frac{1}{4n} \right).$$

Resta, somente, acharmos o valor efetivo do limite α . Empregaremos, para tal fim, a fórmula deduzida no Cap. IV, § 4 (pág. 255):

$$\sqrt{\pi} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(n)!^{2/2n}}{(2n)! \sqrt{n}}.$$

Substituindo $n!$ por $\alpha_n n^{n+\frac{1}{2}} e^{-n}$ e $(2n)!$ por $\alpha_{2n} 2^{2n+\frac{1}{2}} n^{2n+\frac{1}{2}} e^{-2n}$, obtemos

$$\sqrt{\pi} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\alpha_n^2}{\alpha_{2n} \sqrt{2}} = \frac{\alpha^2}{\alpha \sqrt{2}},$$

donde $\alpha = \sqrt{2\pi}$. Fica, assim, completamente demonstrada a fórmula de Stirling.

Além do seu interesse teórico, a fórmula de Stirling é muito empregada no cálculo de $n!$, quando n é grande. Em vez de efetuar um grande número de multiplicações de inteiros, basta calcular a fórmula de Stirling por meio dos logaritmos, o que reduz consideravelmente o número de operações. Assim, para $n = 10$, obtém-se o valor 3 598 696 pela fórmula de Stirling (empregando logaritmos com sete decimais), ao passo que o valor exato de $10!$ é 3 628 800. O erro cometido é, pois, apenas de 5/6 por cento.

EXEMPLO

Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\sqrt[n]{n!}}{n} = \frac{1}{e}$.

CAPÍTULO VIII

SÉRIES INFINITAS E OUTROS PROCESSOS-LIMITES

OBSERVAÇÕES PRELIMINARES

As séries geométricas, a série de Taylor e numerosos exemplos especiais que já encontramos neste livro, indicam a conveniência de estudarmos êstes processos-limites, que denominaremos soma das *séries infinitas* sob um ponto de vista mais geral. Por sua natureza, qualquer valor-limite

$$S = \lim_{n \rightarrow \infty} s_n$$

pode ser escrito sob a forma de uma série infinita. Atribuindo-se a n os valores 1, 2, 3, ..., basta fazer-se $a_n = s_n - s_{n-1}$ para $n > 1$ e $a_1 = s_1$ a fim de obter

$$s_n = a_1 + a_2 + \dots + a_n,$$

aparecendo, então, o valor de S , como o limite de s_n , a soma dos n termos, à medida que n cresce. Expressimos esta propriedade dizendo que S é a "soma da série infinita"

$$a_1 + a_2 + a_3 + \dots$$

Assim, as séries infinitas são simples modos de representação de limites, em que cada aproximação sucessiva se deduz da anterior, pela soma de mais um termo. A expressão dos números sob a forma decimal é, em princípio, a representação de um número a por meio da série infinita $a = a_1 + a_2 + a_3 + \dots$, onde, se $0 \leq a \leq 1$, o termo a_n é igual a $\alpha_n \times 10^{-n}$, sendo α_n um número inteiro, entre 0 e 9, inclusive. Desde que cada valor-limite pode ser representado por uma série infinita, pode parecer supérfluo um estudo especial das mesmas. Acontece, porém, que na maioria dos casos, os valores-limites ocorrem, natural-

mente, sob a forma de séries infinitas, as quais apresentam leis de formação particularmente simples. Naturalmente, não é verdade que *cada série* tenha uma lei de formação facilmente reconhecível. Por exemplo, o número π pode, certamente, ser representado sob a forma decimal, porém, desconhecemos uma lei bastante simples que permita encontrar um algarismo qualquer do desenvolvimento, digamos, o 7 000°. Se, porém, desprezarmos a representação decimal de π e adotarmos, em vez dela, a série de Gregório, teremos uma expressão com a lei de formação perfeitamente clara e geral.

Semelhantes às séries infinitas, nas quais as aproximações do limite são obtidas pela adição de novos termos, são os *produtos infinitos*, em que as aproximações do limite nascem da multiplicação repetida por novos fatores. Não entraremos, entretanto, profundamente na teoria dos produtos infinitos. O objetivo deste capítulo e do seguinte será, apenas, o estudo das séries infinitas.

1. CONCEITOS DE CONVERGÊNCIA E DE DIVERGÊNCIA

1. Idéias fundamentais.

Adotaremos, nesta exposição, uma série infinita cujo *térmo geral* designaremos ⁽¹⁾ por a_n . A série terá, então, a forma

$$a_1 + a_2 + \dots = \sum_{n=1}^{\infty} a_n.$$

O símbolo da direita, com o sinal somatório, é, apenas, uma maneira abreviada de escrever a expressão da esquerda.

Se, quando n cresce, a *soma parcial de ordem n*

$$s_n = a_1 + a_2 + \dots + a_n = \sum_{n=1}^n a_n$$

se aproximar do limite

$$S = \lim_{n \rightarrow \infty} s_n$$

dizemos que a série é *convergente*. De outro modo, ela será *divergente*. No primeiro caso S é denominado a *soma da série*.

Já encontramos muitos exemplos de séries convergentes, como a

⁽¹⁾ Admitimos a possibilidade de alguns dos termos a_n serem zero. Se todos o fossem, a partir de um certo número N (quando $n > N$), teríamos uma *série terminante*.

série geométrica $1 + q + q^2 + \dots$, que converge para a soma $1/(1 - q)$ quando $|q| < 1$; a série gregoriana; a do $\log 2$; a de e , além de outras. O critério de convergência de Cauchy (cap. I, § 6, pág. 40) é expresso do seguinte modo, na linguagem das séries infinitas:

A condição necessária e suficiente para a convergência de uma série é que

$$|s_m - s_n| = |a_{n+1} + a_{n+2} + \dots + a_m|$$

se torne arbitrariamente pequena quando m e n forem escolhidos suficientemente grandes ($m > n$). Em outras palavras: Uma série converge, e somente neste caso, se satisfizer a seguinte condição. Dado um número positivo ϵ , tão pequeno quanto quisermos, será sempre possível estabelecermos um índice $N = N(\epsilon)$ que, em geral, cresce além de qualquer limite quando $\epsilon \rightarrow 0$, de sorte que a expressão acima $|s_m - s_n|$ seja menor do que ϵ , desde que, unicamente, $m > N$ e $n > N$.

Podemos, ainda, compreender melhor o significado do critério de convergência, fazendo $q = 1/2$ na série geométrica. Se tomarmos $\epsilon = 1/10$, bastará fazer $N = 4$, visto que

$$\begin{aligned} |s_m - s_n| &= \frac{1}{2^n} + \dots + \frac{1}{2^{m-1}} \\ &= \frac{1}{2^{n-1}} \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{2^{m-n}} \right) < \frac{1}{2^{n-1}} \\ &\bullet \quad \frac{1}{2^{n-1}} < \frac{1}{10} \text{ se } n > 4. \end{aligned}$$

Se tivéssemos escolhido $\epsilon = 1/100$, seria suficiente tomar $N = 7$, como é fácil verificar.

Como é lógico, a convergência da série exige a condição *necessária*

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 0,$$

pôsto que, de outra maneira, o critério de convergência não seria satisfeito. Esta condição, necessária, não é, entretanto, *suficiente* para determinar a convergência. Ao contrário, é relativamente fácil encontrar-se séries infinitas cujo termo geral a_n se aproxima de 0 à medida que n cresce, porém, cuja soma não existe quando a soma parcial s_n ultrapassa qualquer limite, à medida que n vai crescendo.

Exemplo disto é a série

$$1 + \frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{1}{\sqrt{3}} + \dots + \frac{1}{\sqrt{n}} + \dots;$$

cujo termo geral é $\frac{1}{\sqrt{n}}$. Vemos, logo, que

$$s_n > \frac{1}{\sqrt{n}} + \dots + \frac{1}{\sqrt{n}} = \frac{n}{\sqrt{n}} = \sqrt{n}.$$

A soma parcial de ordem n cresce além de qualquer limite, à medida que n aumenta, logo, a série é divergente.

O mesmo é verdadeiro para o exemplo clássico da *série harmônica*

$$1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \frac{1}{4} + \dots$$

Neste caso, $a_{n+1} + \dots + a_{2n} = \frac{1}{n+1} + \dots + \frac{1}{2n} > \frac{1}{2n} + \dots + \frac{1}{2n} = \frac{1}{2}$. Como n e $m = 2n$ podem ser tomados tão grandes quanto quisermos, a série diverge, visto o critério de convergência de Cauchy não se verificar. Efetivamente, a soma parcial de ordem n tende, como é lógico, para o infinito, logo, todos os termos são positivos. Por outro lado, a série dos mesmos números com os sinais alternados,

$$1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \dots + \frac{(-1)^{n-1}}{n} + \dots,$$

é convergente (Cap. VI, pág. 317), sendo sua soma $\log 2$.

Não é de forma alguma verdadeiro que em todas as séries divergentes s_n tenda para $+\infty$ ou para $-\infty$. Assim, no caso da série

$$1 - 1 + 1 - 1 + 1 - \dots,$$

vê-se que a soma parcial s_n apresenta os valores 1 e 0, alternativamente, e, devido a esta oscilação para trás e para a frente, não se aproxima de limite algum definido, nem cresce, numericamente, além de qualquer valor.

Com relação à convergência e divergência das séries infinitas, deve-se anotar o seguinte, que apesar de ser quase evidente, é, contudo, muito importante. *A convergência ou divergência das séries não é alterada pela inclusão ou exclusão de um número finito de termos.* Relativamente à convergência ou divergência, não importa começarmos a série no termo a_0 ou a_1 , ou a_5 , ou qualquer outro, escolhido arbitrariamente

2. Convergência absoluta e condicional.

A série $1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \frac{1}{4} + \dots$ é divergente. Se, porém, trocarmos os sinais de cada segundo termo, ela convergirá. Por outro lado, a série geométrica $1 - q + q^2 - q^3 + \dots$ é convergente, tendo a soma $1/(1+q)$, desde que $0 \leq q < 1$. Escrevendo todos os sinais positivos, teremos a série

$$1 + q + q^2 + q^3 + \dots,$$

que é também convergente, tendo a soma $1/(1-q)$.

Surge, assim, uma distinção que examinaremos mais minuciosamente. Nas séries em que todos os sinais são positivos, há apenas dois casos possíveis: ou elas convergem, ou a soma parcial cresce além de qualquer limite, quando n cresce. As somas parciais, sendo seqüências monótonas crescentes, serão convergentes se forem limitadas. Haverá convergência se os termos se aproximarem de zero bastante rapidamente, à medida que n cresce, ao passo que a série será divergente se os seus termos, de modo algum, se aproximarem de zero, ou se o fizerem muito lentamente. Nas séries em que há termos positivos e negativos, entretanto, a mudança de sinal pode acarretar a convergência, pois, um crescimento muito grande nas somas parciais, devido aos termos positivos, pode ser compensado pelos termos negativos, de modo que o resultado final seja a tendência para um limite definido.

Para melhor compreensão, comparemos a série $\sum_{\nu=1}^{\infty} a_{\nu}$ com termos positivos e negativos, com a dos mesmos termos, porém, com todos os sinais positivos, ou seja,

$$|a_1| + |a_2| + \dots = \sum_{\nu=1}^{\infty} |a_{\nu}|.$$

Se esta série for convergente, ter-se-á, para valores de n e $m > n$, suficientemente grandes, a expressão

$$|a_{n+1}| + |a_{n+2}| + \dots + |a_m|$$

tão pequena quanto desejarmos. Devido à relação

$$|a_{n+1} + \dots + a_m| \leq |a_{n+1}| + \dots + |a_m|$$

a expressão da esquerda é, também, arbitrariamente pequena, seguindo-se, portanto, que a série original $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ converge. Neste caso, a série primitiva apresenta *convergência absoluta*, sendo *absolutamente convergente*. Tal convergência é devida à pequenez numérica dos termos, não sendo afetada pela mudança dos sinais.

Se, por outro lado, a série com todos os termos positivos for divergente, ao passo que a original ainda mantiver a sua convergência, a série proposta é *condicionalmente convergente*, ou dotada de *convergência condicional*. A convergência condicional resulta da compensação recíproca dos termos dotados de sinais diferentes.

O critério de convergência de Leibnitz é frequentemente empregado para a verificação desta propriedade das séries:

Se os termos de uma série tiverem os sinais alternados, e se, além disso, os seus valores absolutos tenderem $|a_n|$ monotonamente para 0 (de modo que $|a_{n+1}| < |a_n|$), a série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ será convergente. (Exemplo: série de Gregório, pág. 352.)

Na demonstração admitiremos que $a_1 > 0$, o que não restringe essencialmente a generalização do raciocínio, e escreveremos a série proposta sob a forma

$$b_1 - b_2 + b_3 - + \dots,$$

onde todos os termos b_n são positivos, b_n tende para 0, e a condição $b_{n+1} < b_n$ é satisfeita. Reunindo-se entre parênteses os termos sob as duas formas

$$b_1 - (b_2 - b_3) - (b_4 - b_5) - \dots$$

$$\text{e} \quad (b_1 - b_2) + (b_3 - b_4) + (b_5 - b_6) + \dots$$

vemos logo que estas duas relações são satisfeitas pelas somas parciais:

$$\begin{aligned} s_1 &> s_3 > s_5 > \dots > s_{2m+1} > \dots \\ s_2 &< s_4 < s_6 < \dots < s_{2m} < \dots \end{aligned}$$

Temos, também, que $s_{2n} < s_{2n+1} < s_1$ e $s_{2n+1} > s_{2n} > s_2$. As somas parciais de ordem ímpar formam, pois, uma sequência monótona decrescente que, em caso algum, valerá menos que s_2 ; logo, tal sequência possui o limite L (pág. 61). As somas parciais de ordem par, s_2, s_4, \dots , formam, igualmente, uma sequência monótona crescente cujos termos

jamais excedem o número fixo s_1 , tendo, portanto, também esta sequência um valor-limite L' . Como s_{2n} e s_{2n+1} diferem entre si somente de b_{2n+1} , que se aproxima de 0 quando n cresce, os valores-limites L e L' são iguais, isto é, as somas parciais, tanto positivas como negativas, se aproximam do mesmo limite, que designaremos por S (fig. 1). Isto, porém, implica na convergência da série proposta, cuja soma é S , como havíamos afirmado.

Para concluir faremos outra observação de caráter geral sobre a convergência absoluta ou condicional das séries. Tomemos a série convergente $\sum_{\nu=1}^{\infty} a_{\nu}$. Chamemos os seus termos positivos de p_1, p_2, p_3, \dots , e os negativos de $-q_1, -q_2, -q_3, \dots$. Formando-se a soma parcial n da série proposta, $s_n = \sum_{\nu=1}^n a_{\nu}$, aparecerá um certo número de termos positivos, digamos n' , e outro de termos negativos n'' , de sorte que

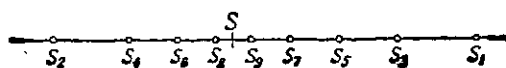


Fig. 1.—Convergência das séries alternadas

$n' + n'' = n$. Além disso, se o número dos termos positivos assim como o dos negativos for infinito, tanto n' como n'' crescerão sem limite, quando n o fizer. Vemos, imediatamente, que a soma parcial s_n é igual

à soma parcial $\sum_{\nu=1}^{n'} p_{\nu}$ dos termos positivos, mais a soma parcial dos termos negativos $-\sum_{\nu=1}^{n''} q_{\nu}$. Se a série for absolutamente convergente, as

séries dos termos positivos $\sum_{\nu=1}^{\infty} p_{\nu}$ e a dos valores absolutos dos negativos $\sum_{\nu=1}^{\infty} q_{\nu}$, certamente convergirão, visto que, à medida que m cresce, as

somas parciais $\sum_{\nu=1}^m p_{\nu}$ e $\sum_{\nu=1}^m q_{\nu}$ são sequências monótonas não-decrescentes, com o limite superior $\sum_{\nu=1}^{\infty} |a_{\nu}|$.

A soma de uma série dotada de convergência absoluta é, pois, simplesmente igual à soma da série constituída somente dos termos positivos, mais a soma da série constituída unicamente dos termos negativos, ou,

em outras palavras, é igual à diferença entre as duas séries, com termos positivos.

Assim, $\sum_{p=1}^n a_p = \sum_{p=1}^{n'} p_p - \sum_{p=1}^{n''} q_p$. Quando n crescer, n' e n'' deverão, também, ultrapassar qualquer valor, e o limite do primeiro membro será, portanto, igual à diferença entre as duas somas da direita. Quando a série contiver somente um número finito de termos de um dos sinais, os fatos correspondentes simplificam-se. Se, por outro lado, a série não for dotada de convergência absoluta, mas sim, de convergência condicional, as séries $\sum_{p=1}^{\infty} p_p$ e $\sum_{p=1}^{\infty} q_p$ deverão ser, ambas, divergentes, visto que, se as duas fossem convergentes a série proposta convergiria absolutamente, o que é contra a hipótese formulada. Se somente uma das séries divergisse, digamos $\sum_{p=1}^{\infty} p_p$, ao passo que a outra fosse convergente, a separação em partes positiva e negativa, $s_n = \sum_{p=1}^{n'} p_p - \sum_{p=1}^{n''} q_p$, mostraria que a série dada não pode ser convergente, porque, à medida que n crescesse, n' e $\sum_{p=1}^{n'} p_p$ ultrapassariam quaisquer limites, enquanto o termo $\sum_{p=1}^{n''} q_p$ se aproximaria de um valor definido, de sorte que a soma parcial s_n crescerá além de qualquer limite.

Constatamos, pois, que as séries dotadas de convergência condicional não podem ser consideradas como a diferença de duas séries convergentes, uma dos termos positivos e a outra dos valores absolutos dos termos negativos.

Intimamente ligada com o que acabamos de expor, existe outra diferença entre as séries absolutamente convergentes e as dotadas de convergência condicional, a qual estudaremos rapidamente.

3. Reagrupamento dos termos.

As somas finitas possuem a propriedade de não alterarem os seus valores quando se muda a ordem das parcelas ou, como dizíamos, os seus termos podem ser reagrupados, sem que isto implique em alteração do resultado. Surgem, assim, as perguntas sobre qual seja o significado exato da mudança da ordem das parcelas numa série infinita, e se tal reagrupamento mantém o total inalterado. O que, no caso das somas de um número finito de parcelas, não apresentou dificuldade,

por exemplo, na adição dos termos na ordem inversa, é completamente impossível em se tratando das séries infinitas; efetivamente, não há nenhum último termo com o qual se possa iniciar o processo. A mudança da ordem das parcelas numa série infinita pode somente significar que a série $a_1 + a_2 + a_3 + \dots$ se transforma, pelo reagrupamento, na série $b_1 + b_2 + b_3 + \dots$, desde que cada termo a_n da primeira ocorra somente uma vez na segunda e vice-versa. Por exemplo, a quantidade de que a_n é deslocado pode crescer além de qualquer limite, quando n fizer o mesmo; a única exigência é que ele deve aparecer, em *algum lugar*, na nova série. Se alguns termos forem removidos para posições posteriores, outros tantos deverão ser transferidos para colocações anteriores. Por exemplo, a série

$$1 + q + q^2 + q^4 + q^3 + q^8 + q^7 + q^6 + q^5 + q^{16} + \dots$$

é um reagrupamento da série geométrica $1 + q + q^2 + \dots$.

Com relação à mudança de ordem dos termos, há uma distinção fundamental entre as séries de convergência absoluta e as de convergência condicional.

Nas séries de convergência absoluta, o reagrupamento dos termos não altera a convergência, permanecendo inalterado o valor da soma, exatamente como no caso das adições finitas.

Nas séries de convergência condicional, por sua vez, o valor da soma pode ser mudado à vontade, por um reagrupamento conveniente dos termos da mesma, podendo a própria série tornar-se divergente, se assim o desejarmos.

A primeira afirmativa que se refere às séries de convergência absoluta, é facilmente demonstrada. Admitamos, em primeiro lugar, que a série proposta seja constituída somente de termos positivos, sendo sua soma parcial, de ordem n , $s_n = \sum_{\nu=1}^n a_\nu$. Todos os termos desta soma ocorrerão na soma parcial de ordem m , $t_m = \sum_{\nu=1}^m b_\nu$, da série reagrupada, desde que, unicamente, m seja escolhido suficientemente grande. Logo, $t_m \geq s_n$. Por outro lado, podemos estabelecer uma ordem n' tão grande que a soma parcial $s_{n'} = \sum_{\nu=1}^{n'} a_\nu$ da primeira série contenha todas as parcelas b_1, b_2, \dots, b_m . Segue-se, então, que $t_m \leq s_{n'} \leq A$, onde A é a soma da primeira série. Assim, para qualquer valor de m suficientemente grande, teremos $s_n \leq t_m \leq A$, e como podemos fazer s_n diferir

de A por uma quantidade arbitrariamente pequena, a série reagrupada também é convergente; e, de fato, para o mesmo limite A da série proposta.

Quando uma série de convergência absoluta possuir termos positivos e negativos, podemos considerá-la como a diferença entre duas séries, cada uma delas constituída unicamente de parcelas positivas. Como no reagrupamento, cada uma destas séries teve alterada somente a ordem dos seus termos, convergindo, porém, para o mesmo limite que antes, outro tanto se verifica para a série original, quando reagrupada. Pelo que acabamos de ver, a nova série possui convergência absoluta, sendo, portanto, a diferença entre duas séries reagrupadas, de termos positivos.

O que acabamos de demonstrar pode parecer ao principiante de somenos importância. Entretanto, um exemplo do comportamento oposto, de uma série de convergência condicional, mostrará a necessidade da demonstração e do papel essencial que a convergência absoluta desempenha nela. Consideraremos a série conhecida

$$1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{1}{6} + \frac{1}{7} - \frac{1}{8} + \dots = \log 2.$$

e sob ela escrevamos o resultado da multiplicação pelo fator $\frac{1}{2}$,

$$\frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{6} - \frac{1}{8} + \dots = \frac{1}{2} \log 2,$$

somando as duas, combinando os termos da mesma coluna vertical (*). Obteremos, então,

$$1 + \frac{1}{3} - \frac{1}{2} + \frac{1}{5} + \frac{1}{7} - \frac{1}{4} + \frac{1}{9} + \frac{1}{11} - \frac{1}{6} + \dots = \frac{3}{2} \log 2.$$

Esta série poderia, como é evidente, ser obtida da série original, mediante um arranjo conveniente e, no entanto, o valor da soma aparece multiplicado pelo fator $3/2$. É fácil imaginar o efeito que a descoberta deste aparente paradoxo produziu nos matemáticos do século XVIII, os quais estavam acostumados a operar com as séries infinitas, sem se preocuparem com a sua convergência.

Embora não cheguemos a empregar o resultado, apresentaremos a demonstração do teorema que enunciamos acima, referente à alteração da soma das séries de convergência condicional, pelo reagrupamento dos termos. Sejam p_1, p_2, \dots os termos positivos, e $-q_1, -q_2, \dots$ os negativos da série dada. Como o valor absoluto tende para 0 quando n cresce, os números p_n e q_n devem também convergir para 0, à me-

(*) Adição das séries: N.º 4, pág. 376.

dida que n vai crescendo. Já vimos, além disso, que a soma $\sum_{n=1}^{\infty} p_n$ deve ser divergente, o mesmo se verificando para $\sum_{n=1}^{\infty} q_n$.

Podemos, agora, determinar facilmente um reagrupamento da série original que tenha um número qualquer, a , como limite. Suponhamos, para concretizar, que a seja positivo. Somemos, então, os n_1 primeiros termos positivos, em número suficiente para assegurar que a soma $\sum_{n=1}^{n_1} p_n$, é maior do que a . Como a soma $\sum_{n=1}^{\infty} p_n$, ultrapassa com n qualquer limite, será sempre possível, empregando-se número suficiente de termos, obter-se a soma parcial maior do que a . A soma diferirá, então, do valor exato a , por p_{n_1} , no máximo. Somemos um número suficiente de termos negativos $-\sum_{n=1}^{m_1} q_n$, para termos certeza de que a soma $\sum_{n=1}^{n_1} p_n - \sum_{n=1}^{m_1} q_n$, é menor do que a ; isto também é possível, como se deduz da divergência da série $\sum_{n=1}^{\infty} q_n$. A diferença entre esta soma e a será q_{m_1} , no máximo. Somemos outros termos positivos $\sum_{n=n_1+1}^{n_2} p_n$, em número suficiente, para que a soma parcial seja maior do que a , como ainda é possível uma vez que a série dos termos positivos é divergente. A diferença entre a soma parcial e a , será p_{n_2} , no máximo. Vamos, novamente, adicionar um número conveniente de termos negativos, $-\sum_{n=m_1+1}^{m_2} q_n$, a começar pelo primeiro após o último anteriormente usado, para que a soma seja, mais uma vez, menor do que a , e prossigamos da mesma forma. Os valores das somas assim obtidos oscilarão em torno de a , e quando o processo for levado bastante longe, a oscilação processar-se-á entre limites arbitrariamente estreitos, visto que o comprimento do intervalo em que ela ocorre tende para zero, porque os próprios termos p_n e q_n convergem para 0 quando n é suficientemente grande. O teorema fica, assim, demonstrado.

Do mesmo modo, poderíamos reagrupar a série, de sorte que ela se tornasse divergente. Teríamos, apenas, que escolher número tão grande de termos positivos, que comparado com o dos negativos, não houvesse possibilidade de compensação.

(*) Esta notação abreviada, empregada para $\sum_{n=1}^{\infty} p_n$, e outras semelhantes para outras séries, serão usadas, muitas vezes, mais adiante.

4. Operações com as séries infinitas.

É claro que duas séries infinitas convergentes, $a_1 + a_2 + \dots = S$ e $b_1 + b_2 + \dots = T$ podem ser somadas termo a termo, isto é, a série formada pelos termos $c_n = a_n + b_n$ será convergente, e sua soma valerá $S + T$ ⁽¹⁾. Temos, assim,

$$\sum_{n=1}^{\infty} c_n = \sum_{n=1}^{\infty} a_n + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \rightarrow S + T.$$

É também claro que, se multiplicarmos cada termo de uma série infinita convergente pelo mesmo fator, a série resultante será convergente, sendo sua soma multiplicada pelo mesmo fator.

Nos casos mencionados não importa se a convergência da série é absoluta, ou condicional. Por outro lado, porém, estudo que levaremos a efeito mais adiante, e do qual não necessitamos presentemente, mostrará que, se duas séries infinitas forem multiplicadas pelo método empregado para a multiplicação das somas finitas, a série resultante em geral não será convergente ou terá a soma igual ao produto das somas das duas séries, a não ser que uma delas, pelo menos, possua convergência absoluta (apêndice, pág. 415).

EXEMPLOS

1. Demonstrar que $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n(n+1)} = \frac{1}{1 \cdot 2} + \frac{1}{2 \cdot 3} + \frac{1}{3 \cdot 4} + \dots = 1$.

2. Demonstrar que $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n(n+1)(n+2)} = \frac{1}{4}$.

3. Demonstrar que $\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{2n+3}{(n+1)(n+2)} = 1$.

4. Para que valores de α a série $1 - \frac{1}{2^\alpha} + \frac{1}{3^\alpha} - \frac{1}{4^\alpha} + \dots$ será convergente?

5.* Demonstrar que se $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ for convergente, e $s_n = a_1 + a_2 + \dots + a_n$, a sequência

$$\frac{s_1 + s_2 + \dots + s_N}{N}$$

também convergirá, tendo $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ como limite.

6. A série $\sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{2n}{2n+1} - \frac{2n-1}{2n} \right)$ é convergente?

7. A série $\sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{n}{n+1}$ é convergente?

⁽¹⁾ Este teorema nada mais é, na realidade, senão outro enunciado do que afirma que o limite da soma de duas parcelas é a soma dos seus limites (cap. I, § 6, pág. 41).

2. CRITÉRIOS DE CONVERGÊNCIA E DE DIVERGÊNCIA

Já tivemos ocasião de encontrar um critério de natureza geral que permite assegurar, pelo menos, a convergência condicional de uma série, quando ela possuir os termos com sinais alternados e valor absoluto decrescente. Na exposição que segue, nos ocuparemos unicamente dos critérios que garantem a *convergência absoluta*.

1. Critério de comparação.

Quaisquer considerações sobre a convergência dependem, neste processo, da comparação entre a série dada e uma outra. Esta segunda série é escolhida de tal modo que a sua convergência possa ser prontamente comprovada. O *critério geral de comparação* pode ser enunciado da seguinte maneira:

Se os números b_1, b_2, \dots , forem todos positivos e se a série $\sum_{n=1}^{\infty} b_n$ for convergente, verificando-se

$$|a_n| \leq b_n$$

para qualquer valor de n , a série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ possui convergência absoluta.

Aplicando-se o critério de convergência de Cauchy, a demonstração torna-se muito simples. Quando $m \geq n$, teremos

$$|a_n + \dots + a_m| \leq |a_n| + \dots + |a_m| \leq b_n + \dots + b_m.$$

Como a série $\sum_{n=1}^{\infty} b_n$ é convergente, o segundo membro será arbitrariamente pequeno, uma vez que n e m sejam suficientemente grandes. Segue-se que para tais valores de n e m o primeiro membro será, também, arbitrariamente pequeno, de sorte que, pelo critério de Cauchy, a série proposta é convergente. A convergência é absoluta, visto o argumento aplicar-se igualmente bem à série dos valores absolutos $|a_n|$.

Deixamos ao leitor a demonstração análoga do seguinte. Quando a série $\sum_{n=1}^{\infty} b_n$ for divergente e

$$|a_n| \geq b_n > 0,$$

a série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ não será, com certeza, de convergência absoluta.

2. Comparação com a série geométrica.

Nas aplicações do critério de comparação, a série mais frequentemente empregada é a geométrica. Dela obtemos, em seguida, o seguinte teorema:

A série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ terá convergência absoluta, se a partir de um certo termo em diante, uma relação da forma

$$|a_n| < c q^n \quad (\text{I})$$

se verificar, sendo c um número positivo independente de n , e q qualquer número fixo e positivo, menor do que 1.

Este critério é expresso, usualmente, sob uma das seguintes formas menos rigorosas: a série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n$ será absolutamente convergente se, de um certo termo em diante, verificar-se uma relação da forma

$$\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| < q, \quad (\text{IIa})$$

onde q representa, novamente, um número positivo menor do que 1 e independente de n , ou: se, de um certo termo em diante, verificar-se uma relação da forma

$$\sqrt[n]{|a_n|} < q, \quad (\text{IIb})$$

onde q é um número positivo menor do que 1. Em particular, as condições estabelecidas serão satisfeitas se uma relação como

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = k < 1 \quad (\text{IIIa})$$

ou

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = k < 1 \quad (\text{IIIb})$$

são verdadeiras. Estes enunciados são estabelecidos facilmente, da seguinte maneira:

Suponhamos que a condição IIa, o critério da relação, seja satisfeita a partir de índice n_0 em diante, isto é, quando $n > n_0$. Para simplificar, faremos $a_{n_0+m+1} = b_m$ e acharemos que

$$|b_1| < q |b_0|, \quad |b_2| < q |b_1| < q^2 |b_0|, \quad |b_3| < q |b_2| < q^3 |b_0|,$$

e, assim, sucessivamente; logo

$$|b_m| < q^m |b_0|,$$

que estabelece o que foi enunciado. Para a condição IIb, o *critério da raiz*, temos $|a_n| < q^n$, donde o enunciado decorre imediatamente.

Finalmente, para demonstrar o critério III, consideremos um número arbitrário q , tal que $k < q < 1$. De um certo índice n_0 em diante, isto é, quando $n > n_0$, será certo que $\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| < q$ ou $\sqrt[n]{|a_n|} < q$, conforme o caso, visto que, a partir de um certo termo, os valores de $\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right|$ ou de $\sqrt[n]{|a_n|}$ diferem de k por menos do que $(q - k)$. O enunciado fica, assim, estabelecido, baseado nos outros já demonstrados.

Insistimos na observação de que os quatro critérios derivados do original, $|a_n| < cq^n$ não são *equivalentes* entre si ou ao original, isto é, eles não podem ser reduzidos ou deduzidos uns dos outros, em ambas as direções. Veremos em breve, por meio de exemplos, que se uma série satisfaz uma destas condições, não precisa, de forma alguma, satisfazer tôdas as outras ⁽¹⁾.

Para completar este assunto, diremos que uma série é *divergente*, com toda a certeza, se de um dado termo em diante,

$$|a_n| > c$$

para um número positivo c convenientemente escolhido, ou se, a partir de um certo termo,

$$\sqrt[n]{|a_n|} > 1,$$

$$\text{ou se} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = k, \text{ ou } \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = k,$$

onde k é um número maior do que 1, pois, como vemos logo, em tais séries os termos não podem tender para zero quando n cresce. (Assim, a série nem pode ser mesmo condicionalmente convergente.)

Os critérios apresentados fornecem condições *suficientes* para a convergência absoluta das séries; isto é, quando forem satisfeitas, podemos concluir pela convergência absoluta da série. Entretanto, tais condições não são *necessárias*, visto haver séries dotadas de convergência absoluta que não as satisfazem.

⁽¹⁾ Mais exatamente: se IIIa for preenchida, IIa será satisfeita; se IIIb o for, IIb o será; sendo IIIa, também IIIb o será, e se IIa o for, IIb será. E, se qualquer das quatro for satisfeita, I também será preenchida. Nenhum destes enunciados é reversível.

Por exemplo, sabemos que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = 1 \quad \text{ou} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = 1$$

não nos autoriza a estabelecer qualquer conclusão sobre a convergência da série. Tais séries podem ser convergentes ou divergentes. Por exemplo, a série

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n},$$

para a qual $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = 1$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = 1$ é divergente, como constatamos na pág. 368. Por outro lado, veremos dentro em breve que a série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2}$, que satisfaz às mesmas relações, é convergente.

Como exemplo de aplicação dos critérios que apresentamos consideraremos, inicialmente, a série

$$q + 2q^2 + 3q^3 + \dots + nq^n + \dots$$

Temos, para esta série,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = |q|, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{n} = |q|,$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = |q|, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n+1}{n} = |q|.$$

Quando $|q| < 1$ a série será convergente, o que se deduz dos critérios da relação e da raiz, mesmo sob a forma III, menos precisa.

Entretanto, não é possível provar a convergência da série

$$1 + 2q + q^2 + 2q^3 + \dots + q^{2n} + 2q^{2n+1} + \dots,$$

pelo critério da relação, quando $|q| \leq 1$, porque, neste caso, $\left| \frac{2q^{2n+1}}{q^{2n}} \right| = 2|q| \geq 1$.

O critério da raiz, porém, dá imediatamente $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = |q|$, e mostra que a série será convergente desde que $|q| < 1$ o que, naturalmente, poderíamos ter observado diretamente.

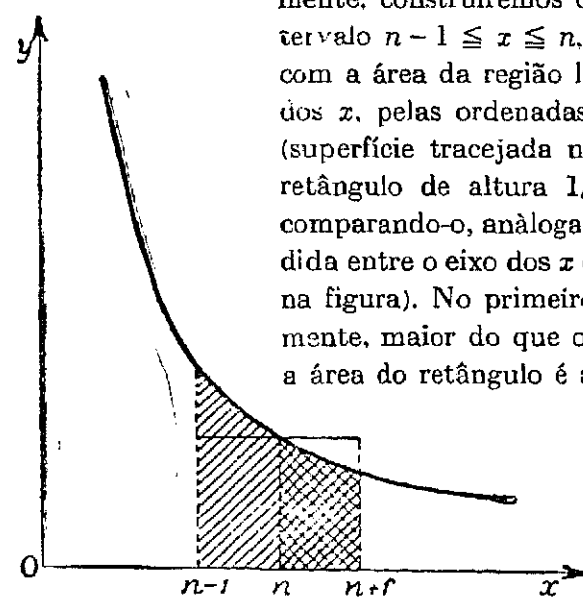
3. Comparação com uma integral ⁽¹⁾.

Estudaremos, agora, a convergência, por um processo inteiramente diverso do anterior. Seja a série particularmente simples e importante

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{\alpha}} = 1 + \frac{1}{2^{\alpha}} + \frac{1}{3^{\alpha}} + \dots,$$

⁽¹⁾ Ver também o apêndice do Cap. VII (pág. 361), que tem relação com este parágrafo.

em que o termo geral a_n é $1/n^\alpha$, sendo α um número positivo. A fim de pesquisarmos a convergência ou divergência desta série, tracemos o gráfico da função $y = 1/x^\alpha$ e marquemos sobre o eixo dos x as abscissas inteiras $x = 1, x = 2, \dots$. Primeiramente, construiremos o retângulo de altura $1/n^\alpha$ sobre o intervalo $n-1 \leq x \leq n$, do eixo dos x , ($n > 1$), comparando-o com a área da região limitada pelo mesmo intervalo do eixo dos x , pelas ordenadas dos extremos e pela curva $y = 1/x^\alpha$ (superfície tracejada na fig. 2). Em seguida, construamos o retângulo de altura $1/n^\alpha$ sobre o intervalo $n \leq x \leq n+1$, comparando-o, análogamente, com a área da região compreendida entre o eixo dos x e a curva (região duplamente tracejada na figura). No primeiro caso, a área sob a curva é, naturalmente, maior do que o retângulo, ao passo que, no segundo, a área do retângulo é a maior. Em outras palavras,



$$\int_n^{n+1} \frac{dx}{x^\alpha} < \frac{1}{n^\alpha} < \int_{n-1}^n \frac{dx}{x^\alpha}.$$

Fig. 2. — Comparação de uma série com uma integral § 7, pág. 129). Escrevendo esta desigualdade para $n = 2, n = 3, \dots, n = m$, e somando obteremos a expressão (1)

$$1 + \int_2^{m+1} \frac{dx}{x^\alpha} < s_m < 1 + \int_1^m \frac{dx}{x^\alpha}$$

para a soma parcial de ordem m , $s_m = \sum_{n=1}^m \frac{1}{n^\alpha}$. À medida que m fôr crescendo, a in-

tegral $\int_1^m \frac{1}{x^\alpha} dx$ tenderá para um limite finito, ou crescerá indefinidamente, conforme seja $\alpha > 1$ ou $\alpha \leq 1$. Por consequência, a sequência monótona dos números s_m ou é limitada ou excede qualquer valor, segundo seja $\alpha > 1$ ou $\alpha \leq 1$, obtendo-se, assim, o seguinte teorema:

(1) Desta relação, para $\alpha = 1$, decorre, imediatamente, que a sequência de números $s_n = 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} - \log n$, é limitada inferiormente. Como a desigualdade \dots , $\frac{1}{n+1} < \int_n^{n+1} \frac{dx}{x} = \log(n+1) - \log n$ mostra que a sequência é monótona decrescente, ela leve aproximar-se do limite

$$\lim_{n \rightarrow \infty} C_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} - \log n \right) = C.$$

O número C , cujo valor é $0,5772\dots$, é denominado *constante de Euler*. Em contraste com outros números especiais, importantes na análise como π e e , não há outra expressão que forneça uma lei de formação simples para a constante de Euler.

A série

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{\alpha}} = \frac{1}{1^{\alpha}} + \frac{1}{2^{\alpha}} + \frac{1}{3^{\alpha}} + \dots$$

será convergente — e, como é natural, absolutamente convergente, — se, e somente, no caso em que $\alpha > 1$.

A divergência da série harmônica, que já demonstramos por processo diferente, é uma consequência imediata deste teorema. Em particular, vemos que as séries

$$\frac{1}{1^2} + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots,$$

$$\frac{1}{1^3} + \frac{1}{2^3} + \frac{1}{3^3} + \dots,$$

$$\dots \dots \dots$$

convergem.

A série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{c^n}{n^{\alpha}}$, cuja convergência acabamos de estudar, serve, freqüentemente, como série de comparação na pesquisa da convergência. Por exemplo, vemos logo que, para $\alpha > 1$, a série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{c^n}{n^{\alpha}}$ possui convergência absoluta, desde que os valores absolutos dos coeficientes $|c^n|$ permaneçam menores do que um determinado limite fixo, independente de n .

EXEMPLOS

Determinar se as séries dos exemplos 1-6 são convergentes ou não.

1. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{1+n^2}$.

4.* $\sum_{n=2}^{\infty} \frac{1}{(\log n)^{\alpha}}$, α fixo.

2. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{n!}{n^n}$.

5. $\sum_{n=2}^{\infty} \frac{1}{(\log n)^{\log n}}$.

3. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{n(n+1)}}$.

6. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{n}{2^n}$.

Calcular o erro das séries dos Exemplos 7-10, depois de n termos:

7. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n^2}$.

9. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^n}$.

8. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n!}$.

10. $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{n}{2^n}$.

11. Demonstrar que $\sum_{n=1}^{\infty} \sin^2 \left[\pi \left(n + \frac{1}{n} \right) \right]$ é convergente.

12. A série $\sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{-n^2}$ (isto é, $1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} e^{-n^2}$) é convergente?

13.* Demonstrar que $\sum_{n=2}^{\infty} \frac{1}{n(\log n)^{\alpha}}$ converge quando $\alpha > 1$, sendo divergente se $\alpha \leq 1$.

14.* Demonstrar que $\sum_{\nu=3}^{\infty} \frac{1}{\nu \log \nu (\log \log \nu)^{\alpha}}$ converge quando $\alpha > 1$, divergindo se $\alpha \leq 1$.

15. Demonstrar que, se $u_i \geq 0$ ($i = 1, 2, 3, \dots$) e $\sum_{i=1}^{\infty} u_i$ fôr convergente, $\sum_{i=1}^{\infty} u_i^2$ também convergirá.

16. Mostrar que, se $\sum_{k=1}^{\infty} a_k^2$ e $\sum_{k=1}^{\infty} b_k^2$ forem ambas convergentes, $\sum_{k=1}^{\infty} a_k b_k$ também convergirá.

17. Demonstrar que

$$1 + \frac{1}{2} - \frac{2}{3} + \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{2}{6} + \frac{1}{7} + \dots + \frac{1}{3n+1} + \frac{1}{3n+2} - \frac{2}{3n+3} + \dots = \log 3.$$

18.* Demonstrar que, se n fôr um inteiro qualquer, maior do que 1,

$$\sum_{\nu=1}^n \frac{a_{\nu}^n}{\nu} = \log n,$$

onde a_{ν}^n é definido da seguinte maneira:

$$a_{\nu}^n = \begin{cases} 1 & \text{se } n \text{ não fôr fator de } \nu, \\ -(n-1) & \text{se } n \text{ fôr fator de } \nu. \end{cases}$$

3. SEQUÊNCIAS E SÉRIES DE FUNÇÕES

1. Observações gerais.

Os termos das séries infinitas que consideramos até aqui, foram supostos constantes. Logo, estas séries (quando convergentes) representam, sempre, números definidos. Contudo, tanto na teoria, como nas aplicações, as séries de fundamental importância são aquelas em que os termos são funções de uma variável, de sorte que a soma da série será por sua vez função da mesma variável, como no caso da série de Taylor.

Estudaremos, portanto, a série

$$g_1(x) + g_2(x) + g_3(x) + \dots,$$

na qual tôdas as funções $g_n(x)$ são definidas no intervalo $a \leq x \leq b$. A soma parcial de ordem n desta série

$$g_1(x) + g_2(x) + \dots + g_n(x),$$

será representada por $f_n(x)$. A soma $f(x)$ da série, quando existir, será, então, simplesmente o limite $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x)$.

Podemos, portanto, considerar a soma de uma série infinita de funções como o limite da sequência de funções $f_1(x), f_2(x), \dots, f_n(x), \dots$. Inversamente, podemos formar uma série equivalente a qualquer sequência de funções do tipo $f_1(x), f_2(x), \dots$, fazendo $g_1(x) = f_1(x)$ e $g_n(x) = f_n(x) - f_{n-1}(x)$, para $n > 1$. Quando houver conveniência, pode-se passar da consideração da série à da sequência e vice-versa.

2. Processos-limites com funções e curvas.

Estabeleceremos agora, exatamente, o que queremos dizer ao afirmar que a função $f(x)$ é o limite da sequência $f_1(x), f_2(x), \dots, f_n(x), \dots$ no intervalo $a \leq x \leq b$. A definição é a seguinte: a sequência $f_1(x), f_2(x), \dots$ tenderá para a função limite $f(x)$, no intervalo, se em cada ponto x do mesmo os valores $f_n(x)$ convergirem, no sentido comum, para $f(x)$. Neste caso pode-se escrever $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = f(x)$. De acordo com o critério

de Cauchy (pág. 40) podemos exprimir a convergência da sequência sem conhecer ou deduzir o valor da função limite $f(x)$. Deste modo, a sequência de funções considerada convergirá para uma função limite se, e somente neste caso, em cada ponto x do intervalo e para qualquer número positivo ϵ , a quantidade $|f_n(x) - f_m(x)|$ for menor do que ϵ e uma vez que os números n e m sejam escolhidos suficientemente grandes, isto é, maiores do que um certo número $N = N(\epsilon)$. Este número $N(\epsilon)$ é, em geral, função de ϵ e de x e cresce indefinidamente, quando ϵ tende para zero.

Temos encontrado, freqüentemente, casos de limites de sequências de funções. Mencionaremos apenas a definição da potência x^α para valores irracionais de α , pela equação

$$x^\alpha = \lim_{n \rightarrow \infty} x^{r_n},$$

em que $r_1, r_2, \dots, r_n, \dots$ é uma sequência de números racionais que tende para α ; ou a equação

$$e^x = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{x}{n}\right)^n,$$

em que as funções $f_n(x)$ do segundo membro são polinômios do grau n .

A representação gráfica das funções por meio de curvas sugere um estudo sobre os limites das sequências de curvas, no qual verificaremos, por exemplo, que os gráficos das funções limites acima citadas, x^α e e^x podem ser consideradas como as curvas limites dos gráficos das fun-

ções x^n e $\left(1 + \frac{x}{n}\right)^n$, respectivamente. Há, entretanto, uma sutil distinção entre a passagem ao limite das funções e a das curvas. Até meados do século XIX não se tinha observado suficientemente esta distinção, e somente tendo-se uma idéia clara da mesma poderão ser evitados paradoxos aparentes. Um exemplo esclarecerá este ponto.

Vejamos, para tal, as funções

$$f_n(x) = x^n, \quad (n = 1, 2, \dots)$$

no intervalo $0 \leq x \leq 1$. Todas estas funções são contínuas, existindo a função limite $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = f(x)$, a qual, entretanto, não é contínua. Ao contrário, desde que para todos os valores de n , $f_n(1) = 1$, o limite será $f(1) = 1$. Por outro lado, porém, para $0 \leq x < 1$, o limite valerá $f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = 0$, como vimos no cap. I, § 5

(pág. 33). A função $f(x)$ é, pois, descontínua, apresentando o valor 1 no ponto $x = 1$ e 0 em qualquer outro ponto do intervalo.

Esta descontinuidade torna-se compreensível se observarmos os gráficos C_n das funções $y = f_n(x)$. Tais gráficos são curvas contínuas (fig. 16, pág. 33), todas elas passando pela origem e pelo ponto $x = 1, y = 1$, aproximando-se cada vez mais do eixo dos x , à medida que n cresce. As curvas possuem uma curva-limite C que, de modo algum é descontínua, mas consiste (fig. 3) da porção do eixo dos x entre $x = 0$ e $x = 1$ e do segmento da linha $x = 1$, compreendido entre $y = 0$ e $y = 1$. As curvas, pois, convergem para uma curva-limite contínua, com uma parte vertical, ao passo que as funções convergem para uma função-limite descontínua. Reconhecemos, assim, que a descontinuidade da função-limite é traduzida, na curva-limite, pela existência de um segmento perpendicular ao eixo dos x . Este segmento deve, necessariamente, corresponder a uma descontinuidade na função-limite, e, efetivamente, ele está sempre presente, quando a função-limite for descontínua. A curva-limite a que estamos nos referindo, não é o gráfico da função-limite, visto nenhuma curva, com um segmento vertical, poder ser a representação gráfica de uma função unívoca $y = f(x)$, porque, em correspondência ao valor de x no qual se verifica o segmento vertical, há inúmeros valores de y para a curva, porém, somente um para a função. Logo, o limite dos gráficos das funções $f_n(x)$ é diferente do gráfico do limite destas funções, $f(x)$.

Raciocínios correspondentes têm lugar, naturalmente, também para as séries infinitas.

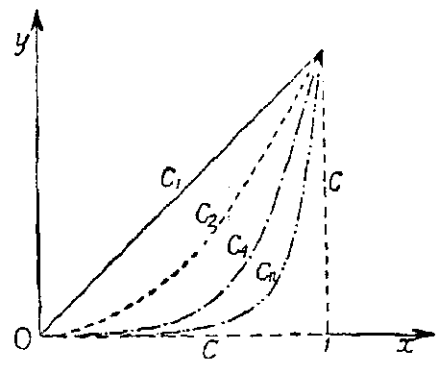


Fig. 3.— Curva-limite e função-limite.

4. CONVERGÊNCIA UNIFORME E CONVERGÊNCIA NÃO UNIFORME

1. Observações gerais e exemplos.

A distinção entre os conceitos de convergência relativos às funções e às curvas, origina um fenômeno que o estudante deve estar apto a reconhecer com toda a exatidão. Referimo-nos à *convergência não-uniforme* das seqüências ou das séries infinitas de funções. Como sabemos que os principiantes costumam encontrar dificuldades neste assunto, tratá-lo-emos com o maior número de detalhes possível.

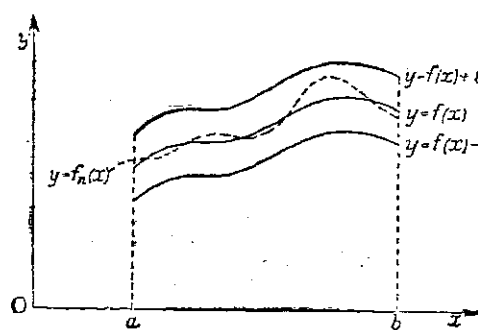


Fig. 4.— Convergência uniforme

Quando dizemos que uma função $f(x)$ é o limite da seqüência $f_1(x), f_2(x), \dots$, no intervalo $a \leq x \leq b$, isto significa, unicamente, que, por definição, a relação do limite $f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x)$ se verifica em todos

os pontos do intervalo. Intuitivamente pode-se esperar a seguinte conclusão do conceito de convergência que acabamos de expor: se escolhermos um determinado grau de precisão, digamos, $\epsilon = \frac{1}{1000}$ ou

$\epsilon = \frac{1}{100}$, a partir de um certo índice N em diante, todas as funções

$f_n(x)$ ficarão compreendidas entre $f(x) + \epsilon$ e $f(x) - \epsilon$ para todos os valores de x , de sorte que os seus gráficos $y = f_n(x)$ estarão inteiramente situados na faixa indicada na figura 4. Isto quer dizer que, para qualquer que seja o número positivo ϵ , haverá um número $N = N(\epsilon)$ correspondente, que naturalmente crescerá além de qualquer limite quando $\epsilon \rightarrow 0$, de tal sorte que, para $n > N$, a diferença $|f(x) - f_n(x)| < \epsilon$, não importando a localização de x no intervalo. (Satisfeita esta con-

dição, $|f_n(x) - f_m(x)| < 2\epsilon$ para qualquer valor de x , desde que n e m sejam ambos maiores do que N .) Quando a precisão da aproximação puder ser, no mínimo, igual a uma quantidade ϵ predeterminada, em qualquer posição do intervalo, e ao mesmo tempo, isto é, quando for possível escolher o mesmo número $N(\epsilon)$, independente de x , em qualquer lugar, dizemos que a aproximação é *uniforme*. Muitos ficam, à primeira vista, admirados, quando constatarem que a hipótese intuitiva da convergência necessariamente uniforme está completamente errada, ou seja, que a convergência pode, perfeitamente, ser *não-uniforme*.

Ex. 1. A convergência não-uniforme ocorre no caso da sequência de funções que acabamos de estudar, $f_n(x) = x^n$. Esta sequência converge para a função-limite $f(x) = 0$, no intervalo $0 \leq x \leq 1$, para $0 \leq x < 1$, $f(1) = 1$. A convergência se verifica em qualquer ponto do intervalo, isto é, se ϵ for uma quantidade positiva qualquer, e se escolhermos qualquer valor fixo, definido, $x = \xi$, a desigualdade $|\xi^n - f(\xi)| < \epsilon$ certamente será satisfeita, se n for suficientemente grande. Todavia, tal aproximação não é uniforme. Se escolhêssemos $\epsilon = \frac{1}{2}$, poderíamos determinar um ponto $x = \eta \neq 1$, por maior que fosse o n escolhido, para o qual $|\eta^n - f(\eta)| = \eta^n > \frac{1}{2}$, o que, efetivamente, acontece para todos os pontos $x = \eta$, onde $1 > \eta > \sqrt[n]{\frac{1}{2}}$. É, portanto, impossível determinar-se um número n tão grande que a diferença entre $f(x)$ e $f_n(x)$ seja menor do que $\frac{1}{2}$, no intervalo completo.

Este comportamento torna-se compreensível, quando nos referirmos aos gráficos das funções (fig. 3, pág. 385). Vemos que, para valores de ξ pouco menores do que 1, a função $f_n(\xi)$ valerá aproximadamente 1, por maior que seja o n escolhido, não podendo, pois, este valor ser uma boa aproximação para $f(\xi)$, que vale 0.

Comportamento análogo apresentam, na vizinhança dos pontos $x = 1$ e $x = -1$, as funções

$$f_n(x) = \frac{1}{1 + x^{2n}}.$$

Isto pode ser facilmente estabelecido (cap. I, § 3, pág. 52).

Ex. 2. Nos dois exemplos que apresentamos acima, a não-uniformidade da convergência estava diretamente relacionada com a descontinuidade da função-limite. Contudo, é fácil, também, construir uma sequência de funções contínuas, que convirja para uma função-limite contínua, porém, não-uniformemente. Consideraremos, apenas, o intervalo $0 \leq x \leq 1$ e estabeleceremos as seguintes definições para $n \geq 2$:

$$\begin{aligned} f_n(x) &= xn^\alpha \text{ para } 0 \leq x \leq \frac{1}{n}, \\ f_n(x) &= \left(\frac{2}{n} - x\right)n^\alpha \text{ para } \frac{1}{n} \leq x \leq \frac{2}{n}, \\ f_n(x) &= 0 \text{ para } \frac{2}{n} \leq x \leq 1, \end{aligned}$$

onde, para começar, podemos escolher um valor qualquer para α , o qual deverá ser considerado fixo para todos os termos da sequência. Gráficamente, estas funções serão apresentadas por uma figura em forma de telhado, constituída de dois segmentos lineares contidos no intervalo $0 \leq x \leq 2/n$ do eixo dos x , ao passo que, de $x = 2/n$ em diante, o gráfico é o próprio eixo dos x (fig. 5).

Se $\alpha < 1$, a altitude do ponto mais alto do gráfico, que tem em geral o valor $n^{\alpha-1}$, tenderá para 0, à medida que n cresce. As curvas tenderão, portanto, para o eixo dos x , enquanto as funções $f_n(x)$ convergirão uniformemente para a função-limite $f(x) = 0$.

Se $\alpha = 1$, o vértice do gráfico terá a altura 1 para qualquer valor de n . Finalmente, quando $\alpha > 1$, a altitude do vértice crescerá além de qualquer limite, quando n crescer.

Entretanto, independentemente de como α foi escolhido, a sequência $f_1(x)$, $f_2(x)$, ... sempre tenderá para a função-limite $f(x) = 0$. Se x for positivo, teremos,

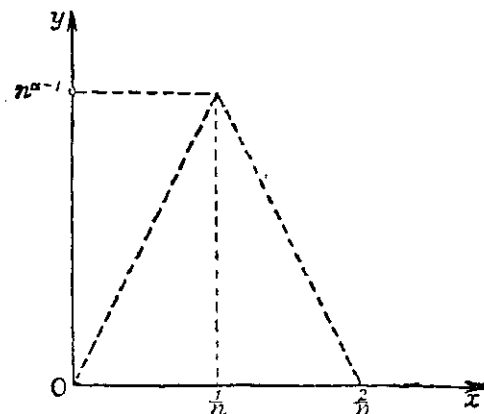


Fig. 5.— Convergência não-uniforme

para qualquer valor de n suficientemente grande, $2/n < x$, de modo que x não está sob o ângulo formado pelo gráfico, e $f_n(x) = 0$. Para $x = 0$, todos os valores funcionais de $f_n(x)$ serão iguais a 0, de forma que, em qualquer caso, $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = 0$.

A convergência não será uniforme, certamente, se $\alpha \geq 1$, porque é impossível escolher-se um n tão grande que a expressão $|f(x) - f_n(x)| = f_n(x)$ seja menor do que $1/2$ em qualquer posição do intervalo.

Ex. 3. A sequência de funções

$$f_n(x) = xn^\alpha e^{-nx},$$

comporta-se de maneira exatamente igual (fig. 6). Neste caso, porém, em contraste com o precedente, cada função da sequência é representada por uma expressão analítica simples. A equação $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = 0$ também se verifica para qualquer valor positivo de x , e desde que n cresça, a função e^{-nx} tenderá para 0 em ordem muito mais elevada do que qualquer potência de $1/n$ (cap. III, § 9, pág. 192). Para $x = 0$ teremos sempre $f_n(x) = 0$, e portanto,

$$f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = 0$$

para qualquer valor de x situado no intervalo $0 \leq x \leq a$, em que a é um número positivo qualquer. Neste caso, novamente, a convergência para a função-limite não é uniforme. Temos, no ponto $x = 1/n$ (em que $f_n(x)$ tem seu máximo),

$$f_n(x) = f_n\left(\frac{1}{n}\right) = \frac{n^{\alpha-1}}{e},$$

e podemos verificar que, se $\alpha \geq 1$, a convergência não será uniforme. Qualquer curva $y = f_n(x)$, por maior que tenha sido escolhido o valor de n , sempre conterá pontos (especialmente o ponto $x = 1/n$, que varia com n , e seus pontos vizinhos) para os quais $f_n(x) - f(x) > 1/2e$.

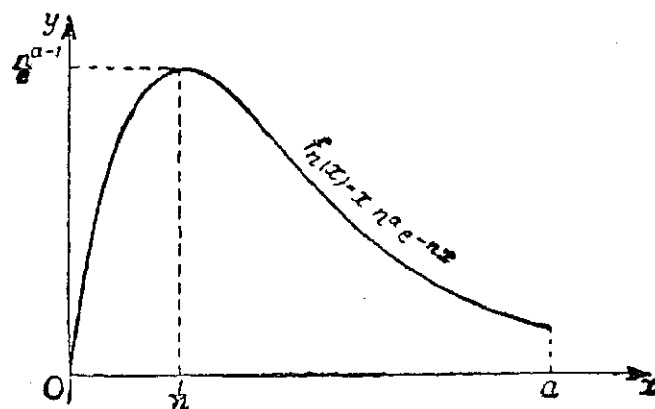


Fig. 6

Ex. 4. O conceito das convergências uniforme e não-uniforme pode, naturalmente, ser aplicado às séries infinitas. Dizemos que a série

$$g_1(x) + g_2(x) + \dots$$

é uniformemente convergente, ou não, de acordo com o comportamento das suas somas parciais $f_n(x)$. Um exemplo muito simples de uma série de convergência não-uniforme é dado por

$$f(x) = x^2 + \frac{x^2}{1+x^2} + \frac{x^2}{(1+x^2)^2} + \frac{x^2}{(1+x^2)^3} + \dots$$

Para $x = 0$, cada soma parcial, $f_n(x) = x^2 + \dots + \frac{x^2}{(1+x^2)^{n-1}}$ tem o valor 0; portanto, $f(0) = 0$. Para $x \neq 0$ teremos simplesmente uma série geométrica, com a razão positiva $\frac{1}{1+x^2} < 1$; podemos, pois, somá-la pelas regras elementares, obtendo, para cada valor de $x \neq 0$, a soma

$$\frac{x^2}{1 - 1/(1+x^2)} = 1 + x^2.$$

A função-limite $f(x)$ é então dada em qualquer posição, exceto em $x = 0$, pela expressão $f(x) = 1 + x^2$, enquanto $f(0) = 0$. Ela possui, portanto, descontinuidade algo artificial na origem.

Deparamos de novo, neste caso, com uma convergência não-uniforme em todo o intervalo que contiver a origem, visto a diferença $f(x) - f_n(x) = r_n(x)$ ser sempre 0, para $x = 0$, ao passo que, para qualquer outro valor de x , ela vale $r_n(x) = \frac{1}{(1+x^2)^{n+1}}$, como o leitor poderá verificar, facilmente, por si mesmo. Se exigirmos que esta expressão seja menor do que, digamos, $\frac{1}{2}$, podemos consegui-lo, escolhendo um valor de n suficientemente grande, para cada valor fixo de x . Entretanto, não há valor de n suficientemente grande, para que possamos assegurar que $r_n(x)$ é menor do que $\frac{1}{2}$ em toda a parte, porque, por maior que seja o valor de n adotado, podemos sempre tornar $r_n(x)$ maior do que $\frac{1}{2}$, tomando x bastante próximo de 0. A aproximação uniforme, a menos de $\frac{1}{2}$ é, assim, impossível. O que acabamos de expor torna-se claro, considerando-se as curvas de aproximação (fig. 7). Estas cur-

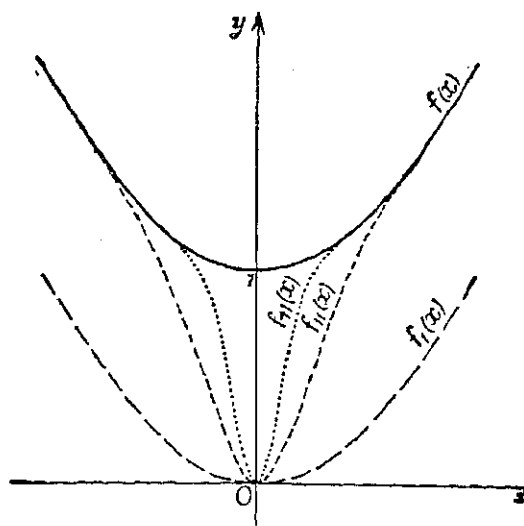


Fig. 7

vas, exceto de $x = 0$, vão se aproximando cada vez mais da parábola $y = 1 + x^2$, à medida que n cresce. Próximo de $x = 0$, contudo, as curvas projetam-se em extensões cada vez mais próximas da origem, e, ao passo que n vai crescendo, estas extensões vão-se aproximando sempre mais de uma determinada reta, ou seja, de um segmento do eixo dos y . A curva-limite será, portanto, a parábola, mais um segmento linear que alcança a origem, verticalmente para baixo.

Como outro exemplo de convergência não-uniforme, mencionaremos a série $\sum_{v=0}^{\infty} g_v(x)$, em que $g_v(x) = x^v - x^{v-1}$ para $v \geq 1$, $g_0(x) = 1$, definida no intervalo $0 \leq x \leq 1$. As somas parciais são as funções x^v já estudadas no primeiro exemplo (pág. 387).

2. Critério de convergência uniforme.

As considerações precedentes indicam que a convergência uniforme das seqüências ou das séries não é uma propriedade comum a todas

elas, mas sim uma característica especial. Formularemos, novamente, o conceito de convergência uniforme. A série

$$g_1(x) + g_2(x) + \dots$$

será *uniformemente convergente* num determinado intervalo, se sua soma $f(x)$ puder ser aproximada a menos de ϵ (onde ϵ representa uma quantidade positiva, arbitrariamente pequena), tomando-se um número de termos suficientemente grande, invariável no intervalo.

Suponhamos, inicialmente, que a série $g_1(x) + g_2(x) + \dots$ converge, em qualquer posição do intervalo, para a função limite $f(x)$. Designemos por $f_n(x)$ a soma parcial de ordem n da série, isto é, $f_n(x) = g_1(x) + \dots + g_n(x)$, e por $R_n(x)$ o resto da mesma após n termos

$$R_n(x) = f(x) - f_n(x).$$

A série $g_1(x) + g_2(x) + \dots$ terá convergência uniforme no intervalo, se a cada número positivo ϵ corresponder um número N , dependente só de ϵ , e não de x , tal que para $n > N$ a desigualdade $|R_n(x)| = |f(x) - f_n(x)| < \epsilon$ se verifique para todos os valores de x do intervalo.

Traduzindo o conceito mais objetivamente, a soma parcial $f_n(x)$ representa a soma $f(x)$ com erro inferior a ϵ em qualquer posição do intervalo, simultaneamente, desde que, apenas, se tenha escolhido n suficientemente grande. Pelo critério de Cauchy verificamos, em seguida, que a série convergirá se, e somente no caso em que a diferença $|f_n(x) - f_m(x)|$ puder ser tornada menor do que a quantidade arbitrária ϵ , em qualquer parte do intervalo, pela escolha de n e m maiores do que N , independente de x . Se a convergência for uniforme, podemos fazer tanto $|f_n(x) - f(x)|$ como $|f_m(x) - f(x)|$ menores do que $\epsilon/2$, atribuindo-se a n e m valores maiores do que o número N , independente de x , de sorte que $|f_n(x) - f_m(x)| < \epsilon$. Verificando-se esta última desigualdade para qualquer valor de x , sempre que n e m sejam maiores do que N , estabelecendo-se um valor fixo de $n < N$ e fazendo m crescer além de todos os limites, teremos a relação

$$|f_n(x) - f(x)| = \lim_{m \rightarrow \infty} |f_n(x) - f_m(x)| \leq \epsilon,$$

para cada valor de x , de modo que a convergência será uniforme.

Para abordarmos a convergência uniforme das seqüências de funções, bastam apenas algumas alterações insignificantes na definição

anterior. A sequência $f_1(x), f_2(x), \dots$ convergirá uniformemente para $f(x)$, num intervalo, se a diferença $|f(x) - f_n(x)|$ puder ser tornada menor do que ϵ em qualquer posição do intervalo, pela escolha de n maior do que o número N , independente de x . Como vimos acima, a condição necessária e suficiente para a convergência uniforme da sequência, é que $|f_n(x) - f_m(x)| < \epsilon$ para todos os valores de x , quando n e m forem, ambos, maiores do que N , dependente de ϵ , mas não de x .

Veremos em breve que é justamente a convergência uniforme que faz com que, tanto as séries infinitas, como outros processos de limite com funções, sejam instrumentos de grande utilidade e emprêgo na análise. Afortunadamente, nos processos de limite normalmente encontrados no cálculo, e nas suas aplicações, a convergência não-uniforme é uma espécie de fenômeno excepcional, que raramente perturbará as presentes aplicações analíticas.

Na maioria dos casos, a uniformidade da convergência das séries é estabelecida pelo seguinte critério:

Se os termos da série $\sum_{\nu=1}^{\infty} g_{\nu}(x)$ satisfizerem a condição $|g_{\nu}(x)| \leq a_{\nu}$, em que os números a_{ν} são constantes que formam a série convergente $\sum_{\nu=1}^{\infty} a_{\nu}$, a série $\sum_{\nu=1}^{\infty} g_{\nu}(x)$ convergirá uniformemente (e, podemos observar incidentalmente, de maneira absoluta).

Teremos, assim,

$$\left| \sum_{\nu=n}^m g_{\nu}(x) \right| \leq \sum_{\nu=n}^m |g_{\nu}(x)| \leq \sum_{\nu=n}^m a_{\nu},$$

e como, pelo critério de Cauchy, a soma $\sum_{\nu=n}^m a_{\nu}$ pode ser tornada arbitrariamente pequena pela escolha de n e $m > n$ bastante grandes, a relação exprime a condição necessária e suficiente da convergência uniforme.

Um primeiro exemplo é fornecido pela série geométrica $1 + x + x^2 + \dots$, em que x fica restringido ao intervalo $|x| \leq q$, sendo q qualquer número positivo menor do que 1. Os termos desta série são, portanto, menores ou iguais aos da série convergente $\sum q^{\nu}$.

Outro exemplo é dado pela "série trigonométrica"

$$\frac{c_1 \sin(x - \delta_1)}{1^2} + \frac{c_2 \sin(x - \delta_2)}{2^2} + \frac{c_3 \sin(x - \delta_3)}{3^2} + \dots;$$

desde que $|c_n| < c$, sendo c uma constante positiva, independente de n . Teremos, então,

$$g_n(x) = \frac{c_n \sin(x - \delta_n)}{n^2}, \text{ de modo que } |g_n(x)| < \frac{c}{n^2}.$$

A convergência uniforme e absoluta da série trigonométrica decorre, portanto, da convergência da série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{c}{n^2}$.

3. Continuidade da soma de uma série de funções contínuas uniformemente convergentes.

Como já indicamos, o significado da convergência uniforme das séries infinitas reside no comportamento destas séries que, sob muitos aspectos, é semelhante à soma de um número finito de funções contínuas. Assim, por exemplo, a soma de um número finito de funções contínuas é, por sua vez, uma função contínua, o que nos dá o seguinte teorema correspondente:

Se uma série de termos contínuos convergir uniformemente num intervalo, a sua soma será uma função contínua.

A demonstração é muito simples. Subdividamos a série

$$f(x) = g_1(x) + g_2(x) + \dots$$

na sua soma parcial de ordem n , $f_n(x)$, mais o resto $R_n(x)$. Como de costume, $f_n(x) = g_1(x) + \dots + g_n(x)$. Estabelecendo-se, então, qualquer número positivo ϵ , poderemos, em virtude da convergência uniforme, fixar n tão grande, que o resto seja menor do que $\epsilon/4$ em todo o intervalo, vindo, pois,

$$|R_n(x+h) - R_n(x)| < \frac{\epsilon}{2}$$

para cada par de números x e $x+h$ do intervalo. A soma parcial $f_n(x)$ consiste na soma de um número finito de funções contínuas, sendo, portanto, contínua. Logo, para cada ponto x podemos escolher um δ positivo, tão pequeno, que

$$|f_n(x+h) - f_n(x)| < \frac{\epsilon}{2}$$

desde que $|h| < \delta$ e que os pontos x e $x+h$ pertençam ao intervalo. Segue-se, então,

$$\begin{aligned} |f(x+h) - f(x)| &= |f_n(x+h) - f_n(x) + R_n(x+h) - R_n(x)| \\ &\leq |f_n(x+h) - f_n(x)| + |R_n(x+h) - R_n(x)| < \epsilon, \end{aligned}$$

que exprime a continuidade da função proposta.

O significado dêste teorema torna-se claro quando lembrarmos que as somas de séries de funções contínuas de convergência não-uniforme não são necessariamente contínuas, como vimos nos exemplos que apresentamos. Concluímos, portanto, do teorema exposto, que se a soma de uma série convergente de funções contínuas tiver um ponto de descontinuidade, a convergência será não-uniforme nas vizinhanças dêste ponto. Logo, a representação das funções descontínuas por meio de séries de funções contínuas é baseada no emprêgo de processos de limite de convergência não-uniforme.

4. Integração das séries de convergência uniforme.

A soma de um número finito de funções contínuas pode ser “integrada termo por termo”, isto é, a integral da soma pode ser determinada, integrando-se cada uma das suas parcelas, separadamente, e somando-se as integrais. No caso das séries convergentes infinitas pode-se empregar o mesmo processo, desde que a série convirja uniformemente no intervalo de integração.

Uma série do tipo $\sum_{n=1}^{\infty} g_n(x) = f(x)$, uniformemente convergente num intervalo, pode ser integrada termo por termo neste intervalo. Ou, mais precisamente, se a e x forem duas posições no intervalo de convergência uniforme, a série $\sum_{n=1}^{\infty} \int_a^x g_n(t) dt$ convergirá e, efetivamente, convergirá uniformemente em relação a x para cada valor fixo de a , valendo a sua soma, $\int_a^x f(t) dt$.

Para prová-lo, escrevamos como antes

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} g_n(x) = f_n(x) + R_n(x).$$

Admitimos que os termos isolados da série são funções contínuas, logo, pela subseção precedente, a soma respectiva é contínua, e, portanto, integrável. Se ϵ fôr uma quantidade positiva qualquer, podemos determinar um número N tão grande que a desigualdade $|R_n(x)| < \epsilon$ se verifique para qualquer $n > N$, para cada valor de x do intervalo. O primeiro teorema do valor médio do cálculo integral nos dá

$$\left| \int_a^x [f(t) - f_n(t)] dt \right| \leq \epsilon l,$$

em que l é o comprimento do intervalo de integração. A integração da soma finita $f_n(x)$ podendo ser realizada termo por termo, dará

$$\left| \int_a^x f(l) dl - \sum_{\nu=1}^n \int_a^x g_{\nu}(l) dl \right| < \epsilon l.$$

Uma vez que ϵl pode ser tomado tão pequeno quanto quisermos, teremos

$$\sum_{\nu=1}^{\infty} \int_a^x g_{\nu}(l) dl = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{\nu=1}^n \int_a^x g_{\nu}(l) dl = \int_a^x f(l) dl,$$

como devíamos provar.

Se, em vez de lidar com séries infinitas, quiséssemos fazê-lo com seqüências de funções, o resultado seria traduzido da maneira seguinte:

Desde que a seqüência de funções $f_1(x)$, $f_2(x)$, ... tenda uniformemente para a função-limite $f(x)$, num intervalo,

$$\int_a^b f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_a^b f_n(x) dx$$

para qualquer par de valores a e b do intervalo. Em outras palavras: é possível permutar a ordem das operações de integração e passagem ao limite.

O que acabamos de enunciar está longe de ser um fato trivial. É verdade que, de um ponto de vista intuitivo, como prevaleceu no século XVIII, dificilmente seria posta em dúvida a interpermutabilidade dos dois processos. Entretanto, um olhar aos exemplos do n.º 1 desta seção (pág. 387) mostra que, nos casos de convergência não-uniforme, a equação acima não se verifica. Basta considerarmos o exemplo 2 (pág. 387) no qual a integral da função-limite é 0, ao passo que a da função $f_n(x)$ no intervalo $0 \leq x \leq 1$, isto é, a área do triângulo (fig. 5) vale

$$\int_0^1 f_n(x) dx = n^{\alpha-2},$$

e quando $\alpha \geq 2$ não converge para zero. Neste caso, vemos imediatamente que a diferença entre $\int_0^1 f(x) dx$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^1 f_n(x) dx$ é motivada pela não-uniformidade da convergência.

Por outro lado, considerando valores de α , tais que $1 \leq \alpha < 2$, vemos que a equação $\lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^1 f_n(x) dx = \int_0^1 f(x) dx$ pode ser verdadeira, muito embora a convergência não seja uniforme. Como exemplo, a série $\sum_0^{\infty} g_n(x)$, onde $g_n(x) = x^n - x^{n+1}$ para $n \geq 1$ e $g_0(x) = 1$, pode ser integrada termo por termo entre os limites 0 e 1,

mesmo que não possua convergência uniforme. Assim, enquanto a uniformidade da convergência é *condição suficiente* para a integrabilidade termo por termo, não é, de modo algum, *condição necessária*. O desconhecimento destas particularidades pode, facilmente, conduzir a erros.

5. Derivação de séries infinitas.

O comportamento das séries uniformemente convergentes ou das seqüências com relação à derivação, é completamente diverso do referente à integração. Por exemplo, a seqüência de funções $(f_n, x) = \frac{\sin n^2 x}{n}$ certamente converge, com uniformidade, para a função-limite $f(x) = 0$, porém, a derivada $f'_n(x) = \cos n^2 x$ não converge para a derivada da função limite $f'(x) = 0$, como podemos ver, fazendo $x = 0$. A despeito da uniformidade da convergência, não é possível alterar-se a ordem dos processos de derivação e passagem ao limite.

Enunciados correspondentes podem ser formulados, naturalmente, para as séries infinitas. Por exemplo, a série

$$\sin x + \frac{\sin 2^4 x}{2^2} + \frac{\sin 3^4 x}{3^2} + \dots$$

possui convergência absoluta e uniforme, visto seus termos não serem numericamente maiores do que os da série convergente $\frac{1}{1^2} + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots$. Derivando, entretanto, esta série termo por termo, obteremos

$$\cos x + 2^2 \cos 2^4 x + 3^2 \cos 3^4 x + \dots,$$

que não converge em toda a parte; por exemplo, ela é divergente em $x = 0$.

O único critério capaz de assegurar que a derivação, termo por termo, é permissível em casos especiais, é o proporcionado pelo seguinte teorema:

Quando a derivação de uma série infinita convergente $\sum_{n=0}^{\infty} G_n(x) = F(x)$ produzir uma série de termos contínuos, $\sum_{n=0}^{\infty} g_n(x) = f(x)$, dotada de convergência uniforme, a soma dos termos da série resultante é igual à derivada da soma da série primitiva. Este teorema requer, portanto,

expressamente, que depois de derivar a série, termo por termo, investiguemos se a série resultante é ou não uniformemente convergente.

A demonstração é muito simples, pois, pelo teorema do n.º 4 (pág. 394) é possível integrar-se termo por termo as séries obtidas por derivação. Recordando que $g_\nu(t) = G_\nu'(t)$, teremos

$$\begin{aligned} \int_a^x f(t) dt &= \int_a^x \left[\sum_{\nu=0}^{\infty} g_\nu(t) \right] dt = \sum_{\nu=0}^{\infty} \int_a^x g_\nu(t) dt = \sum_{\nu=0}^{\infty} [G_\nu(x) - G_\nu(a)] \\ &= F(x) - F(a). \end{aligned}$$

Como isto se verifica para qualquer valor de x no intervalo da convergência uniforme, segue-se que

$$f(x) = F'(x),$$

o que queríamos demonstrar.

EXEMPLOS

1. Mostrar por comparação com uma série de termos constantes que as séries seguintes convergem nos intervalos indicados:

$$(a) \ x - x^2 + x^3 - x^4 + \dots \quad (-\frac{1}{2} \leq x \leq \frac{1}{2}).$$

$$(b) \ \frac{1}{2} \sqrt{1-x^2} + \frac{1}{4} \sqrt{1-x^4} + \frac{1}{8} \sqrt{1-x^8} + \dots + \frac{1}{2^n} \sqrt{1-x^{2^n}} + \dots$$

$(-1 \leq x \leq 1).$

$$(c) \ \frac{\sin x}{1^2} + \frac{\sin 2x}{2^2} + \dots + \frac{\sin nx}{n^2} + \dots$$

$$(d) \ e^x + e^{2x} + \dots + e^{nx} + \dots \quad (-2 \leq x \leq -1).$$

2. Demonstrar que $\lim f_n(x) = 0$, onde $f_n(x) = \frac{nx}{1+n^2x^2}$, $-1 \leq x \leq 1$. Mostrar que a convergência é não-uniforme.

3.* (a) Determinar $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x)$, sendo $f_n(x) = \frac{n^2x^2}{1+n^2x^2}$, $-1 \leq x \leq 1$. Demonstrar que a convergência não é uniforme. Demonstrar, ainda, que de modo algum,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-1}^1 f_n(x) dx = \int_{-1}^1 \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) dx.$$

(b) Discutir o comportamento da sequência dada por $f_n(x) = \frac{n^2x^2}{1+n^2x^2}$ relativamente à convergência, convergência uniforme, e sua integração termo por termo.

$$4.* \text{ Desenhar as curvas } y = f_n(x) = \frac{x^{2n}}{1+x^{2n}}, \quad -2 \leq x \leq 2, \text{ para } n = 1, 3, 10.$$

Determinar $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x)$. Demonstrar que a convergência não é uniforme.

5. Mostrar que $\sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{-(x-n)^2}$ converge de maneira uniforme em qualquer intervalo determinado $a \leq x \leq b$.

6. Demonstrar que as seguintes seqüências convergem, porém, não uniformemente, no intervalo $0 \leq x \leq \pi$:

$$(a) \sqrt[n]{\sin x}, \quad (d) [f(x)]^n, \text{ sendo } f(x) = \frac{\sin x}{x}, f(0) = 1.$$

$$(b) (\sin x)^n.$$

$$(c) \sqrt[n]{x \sin x}, \quad (e) \sqrt[n]{f(x)}, \text{ sendo } f(x) = \frac{\sin x}{x}, f(0) = 1.$$

7. A seqüência $f_n(x) = 1, 2, \dots$, é definida no intervalo $0 \leq x \leq 1$ pela equação.

$$f_0(x) = 1, \quad f_n(x) = \sqrt{x f_{n-1}(x)}.$$

(a) Demonstrar que, neste intervalo, a seqüência converge para um limite contínuo.

(b)* Provar que a convergência é uniforme.

8.* Consideremos $f_0(x)$ contínua no intervalo $0 \leq x \leq a$. A seqüência de funções $f_n(x)$ é definida por

$$f_n(x) = \int_0^x f_{n-1}(t) dt, \quad n = 1, 2, \dots$$

Demonstrar que em qualquer intervalo determinado, $0 \leq x \leq a$, a seqüência converge uniformemente para zero.

9. Desenhar as curvas $x^{2n} + y^{2n} = 1$, para $n = 1, 2, 4$. Para que limite tendem estas curvas, quando $n \rightarrow \infty$?

10.* Seja $f_n(x)$, $n = 1, 2, \dots$, uma seqüência de funções, com derivadas contínuas, no intervalo $a \leq x \leq b$. Provar que, se $f_n(x)$ for convergente em todos os pontos do intervalo, e a desigualdade $|f_n'(x)| < M$ (onde M é constante) se verificar para todos os valores de n e de x , a convergência é uniforme.

5. SÉRIES DE POTÊNCIAS

As *séries de potências* ocupam o lugar preponderante entre as séries infinitas. Designamos por este nome uma série do tipo

$$P(x) = c_0 + c_1 x + c_2 x^2 + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

("série de potências em x "), ou mais geralmente,

$$P(x) = c_0 + c_1(x - x_0) + c_2(x - x_0)^2 + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} c_n(x - x_0)^n$$

[“série de potências em $(x - x_0)$ ”], em que x_0 é um número fixo. Se introduzirmos na última série, $\xi = x - x_0$ como nova variável, teremos

uma série de potências, $\sum_{p=0}^{\infty} c_p \xi^p$, na nova variável ξ , sendo, pois, possível concentrarmos a atenção somente na série de forma mais especial $\sum_{p=0}^{\infty} c_p x^p$, sem restringirmos a generalização do problema.

No capítulo VI (pág. 320) estudamos a representação aproximada das funções por meio de polinômios, chegando assim a desenvolvê-las segundo a série de Taylor, a qual, efetivamente, é uma série de potências. Nesta seção estudaremos as séries de potências de forma mais minuciosa, desenvolvendo em série as funções mais importantes, de modo mais simples e conveniente do seguido anteriormente.

1. Propriedades de convergência das séries de potências.

Há séries de potências que *não* convergem para valor algum de x , exceto, naturalmente, para $x = 0$. Por exemplo, a série

$$x + 2^2 x^2 + 3^3 x^3 + \dots + n^n x^n + \dots$$

No caso de $x \neq 0$, é possível determinar-se um inteiro N tal que $|x| > 1/N$. Então, todos os termos $n^n x^n$ para os quais $n > N$ serão maiores do que 1 em valor absoluto e, efetivamente, à medida que n cresce, $n^n x^n$ crescerá além de qualquer valor, de sorte que a série deixa de ser convergente.

Por outro lado, há séries que convergem para *qualquer valor* de x . Por exemplo, a série de potências da função exponencial

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots,$$

cuja convergência, para qualquer valor de x , decorre do critério da relação (critério IIIa, pág. 378). O termo de ordem $(n+1)$ dividido pelo de ordem n dá x/n , e, qualquer que seja o x escolhido, esta relação tenderá para zero, à medida que n crescer.

O comportamento das séries de potências relativamente à convergência é expresso pelo seguinte teorema fundamental:

Quando uma série de potências em x convergir para o valor $x = \xi$, convergirá de forma absoluta para qualquer valor de x tal que $|x| < |\xi|$, convergindo uniformemente em todos os intervalos $|x| \leq \eta$, em que η for um número positivo qualquer, menor do que $|\xi|$. Neste caso, η pode ficar tão próximo de $|\xi|$ quanto quisermos.

A demonstração é simples. Se a série $\sum_{p=0}^{\infty} c_p \xi^p$ convergir, os seus tēr-

mos tenderão para 0, à medida que n crescer. Daí segue-se que todos os termos ficarão abaixo de um certo limite M , independente de ν , ou seja, $|c_\nu \xi^\nu| < M$. Se designarmos por q um número qualquer, de modo que $0 < q < 1$, e se restringirmos x ao intervalo $|x| \leq q|\xi|$, teremos $|c_\nu x^\nu| \leq |c_\nu \xi^\nu| q^\nu < Mq^\nu$. Os termos da série $\sum_0 c_\nu x^\nu$ são, porém, neste intervalo, menores do que os da série geométrica convergente $\sum Mq^\nu$. Logo, do teorema da página 392 deduz-se a convergência absoluta e uniforme da série, no intervalo $-q|\xi| \leq x \leq q|\xi|$.

Quando uma série de potências não fôr convergente em tôdas as posições, isto é, se houver um valor $x = \xi$ para o qual diverge, ela será divergente para todos os valores de x , tais que $|x| > |\xi|$, porque se fôsse convergente para êstes valores de x , pelo teorema acima, também o seria para os valores de ξ , numêricamente inferiores.

Do que foi exposto verificamos que, uma série de potências que converge, no mínimo, para um valor de x , diferente de 0, e diverge, ao menos, para um valor de x , possui um *intervalo de convergência*. Existirá, então, um número ρ , positivo e definido, tal que a série divergirá para $|x| > \rho$, convergindo para $|x| < \rho$. Para $x = \rho$, nada pode ser enunciado, de um modo geral. Os casos-limite, isto é, aquêles em que a série converge sòmente para $x = 0$ ou em que converge em tôda a parte, são representados, simbòlicamente, por $\rho = 0$ e $\rho = \infty$, respectivamente ⁽¹⁾.

Por exemplo, para a série geométrica $1 + x + x^2 + \dots$, teremos $\rho = 1$. A série será divergente nos pontos extremos do intervalo de convergência. Da mesma forma, para a série da função inversa da tangente (pág. 319),

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = x - x^3/3 + x^5/5 - \dots,$$

teremos $\rho = 1$, verificando-se que a série converge em ambos os extremos, $x = \pm 1$, do intervalo de convergência, como se reconhece logo, pelo critério de Leibnitz (pág. 370).

(1) É possível determinar-se o intervalo de convergência referido, diretamente, dos coeficientes c_ν da série. Existindo o limite $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|c_n|}$ teremos

$$\rho = \frac{1}{\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|c_n|}}.$$

Geralmente, ρ é dado pela fórmula

$$\rho = \frac{1}{\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|c_n|}}$$

em que \lim é o símbolo do limite superior, como já foi definido no apêndice do capítulo I (pág. 62).

Da convergência uniforme tiramos a importante dedução que, no intervalo de convergência (se êle existir) a série de potências representa uma função contínua.

2. Integração e derivação das séries de potências.

Tendo em vista a uniformidade da convergência, *é sempre possível integrar-se uma série de potências.*

$$f(x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} c_{\nu} x^{\nu}$$

térmo por térmo em qualquer intervalo fechado, desde que êle se encontre, inteiramente, no intervalo de convergência. Obteremos, assim, a função

$$F(x) = c + \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{c_{\nu}}{\nu+1} x^{\nu+1},$$

para o qual

$$F'(x) = f(x).$$

Além disso, como $\left| \frac{c_{\nu}}{\nu+1} \right| \leq |c_{\nu}|$ para todos os valores de ν , a série obtida por integração convergirá muito mais rapidamente do que a original.

Podemos, também, derivar a série de potências, térmo por térmo, no intervalo de convergência, obtendo a equação

$$f'(x) = \sum_{\nu=1}^{\infty} \nu c_{\nu} x^{\nu-1}.$$

Para demonstrar esta afirmação, basta mostrar que a série do segundo membro convergirá uniformemente, se x fôr restringido a um intervalo contido inteiramente no intervalo de convergência. Suponhamos, então, que ξ é um número, tão próximo de ρ quanto quisermos, para o qual $\sum_{\nu=1}^{\infty} c_{\nu} \xi^{\nu}$ é convergente. Como já vimos anteriormente, todos os números $|c_{\nu} \xi^{\nu}|$ ficarão abaixo do limite M , independente de ν , de forma que $|c_{\nu} \xi^{\nu-1}| < \frac{M}{|\xi|} = N$. Seja q um número qualquer que satisfaça à condição $0 < q < 1$. Se limitarmos x ao intervalo $|x| \leq q|\xi|$, os termos da série em apreço não serão maiores do que os da série $\sum_{\nu=1}^{\infty} | \nu c_{\nu} q^{\nu-1} \xi^{\nu-1} |$, e, portanto, serão menores do que os da série $\sum_{\nu=1}^{\infty} N \nu q^{\nu-1}$.

Nesta última série, porém, a relação entre os termos de ordem $(n + 1)$ e n , é $\frac{n+1}{n}q$, a qual tende para q , à medida que n cresce. Como sabemos que $0 < q < 1$, segue-se (critério IIIa, pág. 378) que a série é convergente. Logo, a série obtida por derivação converge uniformemente, e pelo teorema da parte final da seção anterior (pág. 396), representa a derivada $f'(x)$ da função proposta, $f(x)$, ficando assim provado o nosso enunciado.

Se aplicarmos este resultado, novamente, à série de potências

$$f'(x) = \sum_{\nu=1}^{\infty} \nu c_{\nu} x^{\nu-1},$$

teremos, derivando termo por termo,

$$f''(x) = \sum_{\nu=2}^{\infty} \nu(\nu-1) c_{\nu} x^{\nu-2},$$

e, continuando o processo, chegaremos ao teorema: *Qualquer função representada por uma série de potências pode ser derivada termo por termo quantas vezes quisermos, no intervalo de convergência* ⁽¹⁾.

3. Operações com as séries de potências.

Os teoremas que acabamos de demonstrar permitem operar-se com as séries de potências, do mesmo modo que com os polinômios. É claro que duas séries de potências podem ser somadas ou subtraídas, somando-se ou subtraindo-se os coeficientes correspondentes (pág. 376). É igualmente claro que uma série de potências, como qualquer série convergente, será multiplicada por um fator constante, se cada um dos seus termos fôr multiplicado pelo fator em questão. Por outro lado, a multiplicação e a divisão das séries de potências exigem estudo mais detalhado, e, para tal, remetemos o leitor ao apêndice (pág. 416).

⁽¹⁾ Como representação explícita da derivada de ordem k , obtemos

$$f^{(k)}(x) = \sum_{\nu=k}^{\infty} \nu(\nu-1) \dots (\nu-k+1) c_{\nu} x^{\nu-k}.$$

ou, sob forma ligeiramente diversa,

$$\frac{f^{(k)}(x)}{k!} = \sum_{\nu=k}^{\infty} \binom{\nu}{k} c_{\nu} x^{\nu-k} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{k+\nu}{k} c_{k+\nu} x^{\nu}.$$

Estas duas fórmulas são empregadas frequentemente.

no intervalo considerado, ou seja, esta última série converge para o limite 0 em qualquer posição do intervalo. Para $x = 0$, em particular, a soma da série deverá ser 0; isto é, $c_0 = 0$, de sorte que $a_0 = b_0$. Derivando a série, no interior do intervalo, virá $\phi'(x) = \sum_{\nu=1}^{\infty} \nu c_{\nu} x^{\nu-1}$. Mas, $\phi'(x)$ é, também, nula, no intervalo, portanto, para o caso particular em que $x = 0$, teremos $c_1 = 0$ ou $a_1 = b_1$. Prosseguindo com este processo, isto é, derivando e fazendo, em seguida, $x = 0$, acharemos sucessivamente que todos os coeficientes c_{ν} são iguais a zero, o que demonstra o teorema.

Podemos, além disso, tirar a seguinte conclusão da discussão que acabamos de fazer: se tomarmos a derivada de ordem ν da série $f(x) = \sum a_{\nu} x^{\nu}$ e se fizermos $x = 0$, teremos imediatamente

$$a_{\nu} = \frac{1}{\nu!} f^{(\nu)}(0),$$

ou seja:

Qualquer série de potências que convergir para pontos diferentes de $x = 0$, é a série de Taylor da função representada.

A unicidade do desenvolvimento é expressa, neste caso, pela determinação dos coeficientes, que é feita de forma única, pela própria função.

6. DESENVOLVIMENTO DE CERTAS FUNÇÕES EM SÉRIES DE POTÊNCIAS. MÉTODO DOS COEFICIENTES INDETERMINADOS. EXEMPLOS.

Cada série de potência representa, no interior do intervalo, uma função contínua, com derivadas contínuas de todas as ordens. Estudaremos, agora, o problema inverso, isto é, o desenvolvimento das funções dadas, em séries de potências. Teoricamente, sempre será possível fazê-lo, pelo teorema de Taylor; na prática, porém, muitas vezes surgem dificuldades no cálculo efetivo da derivada de ordem n e na avaliação do resto. Quase sempre, entretanto, é possível atingir o objetivo visado, com mais facilidade, empregando-se o seguinte artifício. Primeiramente, escreveremos a relação $f(x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} c_{\nu} x^{\nu}$, em que todos os coeficientes c_{ν} são desconhecidos, de início. Depois, por alguma propriedade conhecida da função $f(x)$ determinam-se os coeficientes, comprovando-se a convergência da série. Esta representa uma função, restando, apenas, demonstrar que tal função é idêntica a $f(x)$. Devido à

unicidade do desenvolvimento em série de potências, sabemos que nenhuma outra, a não ser a série determinada, poderá ter o desenvolvimento procurado. Vejamos, agora, alguns exemplos d'este método. Efetivamente, já deduzimos as séries para $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$ e $\log(1+x)$ por um método que faz parte da ordem de idéias apresentadas no presente capítulo, visto as termos obtido integrando, simplesmente, as séries das derivadas destas funções, que sabemos serem séries geométricas, termo por termo.

1. Função exponencial.

O problema consiste em determinar uma função $f(x)$ para a qual $f'(x) = f(x)$ e $f(0) = 1$. Se escrevermos a série com os coeficientes indeterminados

$$f(x) = c_0 + c_1x + c_2x^2 + \dots,$$

e a derivarmos, obteremos

$$f'(x) = c_1 + 2c_2x + 3c_3x^2 + \dots.$$

Como, por hipótese, estas duas séries de potências devem ser idênticas, teremos a equação

$$nc_n = c_{n-1},$$

verdadeira para qualquer valor de $n \geq 1$. Se observarmos que, devido à relação $f(0) = 1$, o coeficiente c_0 deve valer 1, poderemos calcular todos os coeficientes sucessivamente, obtendo, então, a série de potências

$$f(x) = 1 + \frac{x}{1!} + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots.$$

Como vemos facilmente, pelo critério da relação, esta série converge para qualquer valor de x , representando, pois, uma função para a qual se verificam efetivamente as relações $f'(x) = f(x)$ e $f(0) = 1$. (Evitamos, intencionalmente, empregar o que já aprendemos sobre o desenvolvimento da função exponencial.)

A função e^x possui, certamente, estas propriedades; deduzimos prontamente, pois, que a função $f(x)$ é idêntica a e^x . Formando-se o quociente $\phi(x) = f(x)/e^x$, e derivando, virá:

$$\phi'(x) = \frac{e^x f'(x) - e^x f(x)}{e^{2x}} = 0.$$

A função $\phi(x)$ é, portanto, uma constante, e já que tem o valor 1 para $x = 0$, deve ser idênticamente igual a 1, ficando assim demonstrado que a nossa série de potências e a função exponencial são idênticas (discussão análoga, pág. 178).

2. Série binômica.

Podemos, agora, retornar à série binômica (cap. VI, § 3, pág. 329), empregando, desta vez, o método dos coeficientes indeterminados. Queremos desenvolver a função $f(x) = (1+x)^\alpha$ em série de potências. Escreveremos, pois,

$$f(x) = (1+x)^\alpha = c_0 + c_1x + c_2x^2 + \dots,$$

onde c^ν representa os coeficientes a determinar. Notamos que a função dada deve, obviamente, satisfazer à relação

$$(1+x)f'(x) = \alpha f(x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \alpha c_\nu x^\nu.$$

Por outro lado, derivando-se a série de $f(x)$, termo por termo, e multiplicando por $(1+x)$, obteremos

$$(1+x)f'(x) = c_1 + (2c_2 + c_1)x + (3c_3 + 2c_2)x^2 + \dots;$$

visto como as duas séries de potências devem ser idênticas,

$$\alpha c_0 = c_1, \quad \alpha c_1 = 2c_2 + c_1, \quad \alpha c_2 = 3c_3 + 2c_2, \quad \dots$$

É certo que $c_0 = 1$, desde que a série deve ter o valor 1 para $x = 0$ e determinarmos, sucessivamente, as expressões

$$c_1 = \alpha, \quad c_2 = \frac{(\alpha-1)\alpha}{2}, \quad c_3 = \frac{(\alpha-2)(\alpha-1)\alpha}{2 \cdot 3}, \quad \dots,$$

para os coeficientes, e, em geral, como se pode estabelecer com facilidade,

$$c_\nu = \frac{(\alpha-\nu+1)(\alpha-\nu+2)\dots(\alpha-1)\alpha}{\nu(\nu-1)\dots 2 \cdot 1} = \binom{\alpha}{\nu}.$$

Substituindo tais valores, teremos a série $\sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{\alpha}{\nu} x^\nu$. Devemos, ainda, investigar a sua convergência, e mostrar que ela representa, efetivamente, $(1+x)^\alpha$. Pelo critério da relação verificamos que quando α não for inteiro positivo, a série será convergente se $|x| < 1$ e divergente se $|x| > 1$, visto a relação entre os termos de ordem $(n+1)$ e n ser $\frac{\alpha-n+1}{n}x$, cujo valor absoluto tende para $|x|$ quando n cresce além de qualquer limite ⁽¹⁾. Logo, se $|x| < 1$, a série representará a função $f(x)$ que satisfaz a condição $(1+x)f'(x) = \alpha f(x)$, como se deduz do modo de for-

⁽¹⁾ Estabeleceremos, sem demonstração, as condições exatas sob as quais esta série convergirá. Se o expoente α for um inteiro ≥ 0 , a série terminará, sendo portanto válida para qualquer valor de x (transformando-se no teorema ordinário do binômio). Para qualquer outro valor de α a série apresentará convergência absoluta para $|x| < 1$, e divergência para $|x| > 1$. Para $x = +1$ a série será absolutamente convergente, se $\alpha > 0$, condicionalmente convergente, se $-1 < \alpha < 0$, e divergente, quando $\alpha \leq -1$. Finalmente, quando $\alpha > 0$, a série terá convergência absoluta no ponto $x = -1$, e divergência, se $\alpha < 0$.

mação dos coeficientes. Além disso, $f(0) = 1$. Estas duas condições, porém, asseguram a identidade entre $f(x)$ e $(1+x)^\alpha$, pois, fazendo

$$\phi(x) = f(x)/(1+x)^\alpha$$

achamos que

$$\phi'(x) = \frac{(1+x)^\alpha f'(x) - \alpha(1+x)^{\alpha-1} f(x)}{(1+x)^{2\alpha}} = 0;$$

$\phi(x)$ é, portanto, uma constante e, de fato, é sempre igual a 1, visto que $\phi(0) = 1$. Provamos, assim, que quando $|x| < 1$,

$$(1+x)^\alpha = \sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{\alpha}{\nu} x^\nu,$$

a qual representa a série binômica.

Citaremos, em continuação, os seguintes casos especiais da série binômica: a série geométrica

$$\begin{aligned} \frac{1}{1+x} &= (1+x)^{-1} = 1 - x + x^2 - x^3 + x^4 - + \dots \\ &= \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu x^\nu; \end{aligned}$$

a série

$$\begin{aligned} \frac{1}{(1+x)^2} &= (1+x)^{-2} = 1 - 2x + 3x^2 - 4x^3 + - \dots \\ &= \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu (\nu+1) x^\nu, \end{aligned}$$

que pode, também, ser deduzida da série geométrica por derivação; a série:

$$\begin{aligned} \sqrt{1+x} &= (1+x)^{1/2} = 1 + \frac{1}{2}x - \frac{1}{2 \cdot 4}x^2 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6}x^3 \\ &\quad - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8}x^4 + - \dots, \\ \frac{1}{\sqrt{1+x}} &= (1+x)^{-1/2} = 1 - \frac{1}{2}x + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}x^2 - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6}x^3 \\ &\quad + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 7}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8}x^4 - + \dots, \end{aligned}$$

da qual se empregam os primeiros dois ou três termos como aproximações correntes.

3. Série de arc sen x .

Esta série é obtida facilmente, desenvolvendo-se a expressão $1/\sqrt{1-t^2}$, de acordo com as séries binômicas,

$$(1-t^2)^{-1/2} = 1 + \frac{1}{2}t^2 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}t^4 + \dots$$

Esta série convergirá se $|t| < 1$, convergindo uniformemente quando $|t| \leq q < 1$. Integrando-a termo por termo, entre 0 e x , teremos:

$$\operatorname{arc} \operatorname{sen} x = x + \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \frac{x^5}{5} + \dots;$$

veremos, então, pelo critério da relação, que ela convergirá se $|x| < 1$, e divergirá se $|x| > 1$.

A dedução da série acima, partindo do teorema de Taylor, seria, decididamente, menos conveniente, em face das dificuldades que surgiriam quando se tivesse que calcular o resto.

4. Série de Arc Sh $x = \log (x + \sqrt{1+x^2})$.

O desenvolvimento desta função é obtido por um método semelhante ao que acabamos de empregar. Usando o teorema do binômio, podemos escrever a série para a derivada de Arc Sh x ,

$$\frac{1}{\sqrt{1+x^2}} = 1 - \frac{1}{2}x^2 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}x^4 - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6}x^6 + \dots,$$

integrando-a, depois, termo por termo. Obtemos, então, o desenvolvimento

$$\operatorname{Arc} \operatorname{Sh} x = x - \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \frac{x^5}{5} - + \dots,$$

cujo intervalo de convergência é $-1 \leq x \leq 1$.

5. Exemplo de multiplicação de séries.

O desenvolvimento da expressão

$$\frac{\log (1+x)}{1+x}$$

é um exemplo simples da aplicação da regra relativa à multiplicação das séries de potências. Basta, apenas, multiplicar a série logarítmica

$$\log (1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots$$

pela série geométrica

$$\frac{1}{1+x} = 1 - x + x^2 - x^3 + x^4 - + \dots;$$

como o leitor poderá verificar por si mesmo, para se ter a série notável

$$\begin{aligned} \frac{\log (1+x)}{1+x} = x - \left(1 + \frac{1}{2}\right) x^2 + \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3}\right) x^3 \\ - \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \frac{1}{4}\right) x^4 + \dots \end{aligned}$$

para $|x| < 1$.

6. Exemplo da integração termo por termo (integral elíptica).

Já encontramos, em aplicações anteriores, a integral elíptica

$$K = \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} \quad (k^2 < 1)$$

(período de oscilação do pêndulo, pág. 302). Para calcularmos esta integral poderemos, em primeiro lugar, desenvolver o integrando pelo teorema do binômio, vindo então,

$$\begin{aligned} \frac{1}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} &= 1 + \frac{1}{2} k^2 \sin^2 \varphi + \frac{1.3}{2.4} k^4 \sin^4 \varphi \\ &\quad + \frac{1.3.5}{2.4.6} k^6 \sin^6 \varphi + \dots \end{aligned}$$

Como $k^2 \sin^2 \varphi$ jamais é maior do que k^2 , a série converge uniformemente para todos os valores de φ , podendo ser integrada termo por termo:

$$\begin{aligned} K &= \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \int_0^{\pi/2} d\varphi + \frac{1}{2} k^2 \int_0^{\pi/2} \sin^2 \varphi d\varphi \\ &\quad + \frac{1.3}{2.4} k^4 \int_0^{\pi/2} \sin^4 \varphi d\varphi + \dots \end{aligned}$$

As integrais que aparecem no desenvolvimento já foram calculadas (Cap. IV, § 4, pág. 223). Substituindo-se os seus valores, virá

$$\begin{aligned} K &= \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \frac{\pi}{2} \left[1 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 k^2 + \left(\frac{1.3}{2.4}\right)^2 k^4 \right. \\ &\quad \left. + \left(\frac{1.3.5}{2.4.6}\right)^2 k^6 + \dots \right]. \end{aligned}$$

Para outros exemplos sobre a teoria das séries, remetemos o leitor ao apêndice deste capítulo (pág. 415).

EXEMPLOS

Determinar os intervalos de convergência da série $\sum_{n=1}^{\infty} a_n x^n$, sendo a_n dado pelas fórmulas dos exemplos 1 a 20.

- | | | |
|---------------------------|---------------------------------|---|
| 1. $\frac{1}{n}$. | 8. $\frac{1}{an + b}$. | 15. $(\sqrt[n]{n} - 1)^n$. |
| 2. n . | 9. $\frac{1}{\log(n+1)}$. | 16. $\frac{(n!)^2}{(2n)!}$. |
| 3. $\frac{1}{\sqrt{n}}$. | 10. $\frac{1}{\log \log 10n}$. | 17. $\frac{n + \sqrt{n}}{n^2 - n}$. |
| 4. $\sqrt[n]{n}$. | 11. $\frac{1}{\sqrt[n]{n}}$. | 18. $\frac{1}{1 + a^n}$. |
| 5. $\frac{1}{n!}$. | 12. a^n . | 19. $\frac{1}{\sqrt{n}} + \frac{(-1)^n}{n}$. |
| 6. $\frac{n}{n!}$. | 13. $a \sqrt[n]{n}$. | 20. $\frac{1}{n! + 1/n}$. |
| 7. $\frac{1}{a + n}$. | 14. $a^{\log n}$. | |

Desenvolver as funções dos exemplos 21-26 em séries de potências:

$$21. a^x.$$

$$24. \cos^2 x.$$

$$22. \frac{x + \log(1-x)}{x^2}.$$

$$25. \sin^6 x.$$

$$23. \sin^2 x.$$

$$26. \arcsin x^3.$$

27. Empregando a série binômica, calcular $\sqrt{2}$ com quatro casas decimais.

28. Calcular, aproximadamente, as integrais seguintes, por meio de séries, desenvolvendo o integrando em séries de potências e integrando, depois:

$$(a) \int_0^1 \frac{\sin x}{x} dx.$$

$$(c) \int_0^1 \frac{\log(1+x)}{x} dx.$$

$$(b) \int_0^{1/2} \frac{dx}{\sqrt{1-x^4}}.$$

$$(d) \int_5^{10} \frac{dx}{\sqrt{1+x^4}}.$$

29. Desenvolver as seguintes funções, até os termos em x^4 , empregando a multiplicação das séries de potências:

$$(a) e^x \sin x.$$

$$(c) \frac{\arcsin x}{\sqrt{1-x}}.$$

$$(b) [\log(1+x)]^2.$$

$$(d) \sin^2 x.$$

30.* Demonstrar, pela multiplicação das séries de potências, que

$$(a) e^x e^y = e^{x+y}.$$

$$(b) \sin 2x = 2 \sin x \cos x.$$

31. Qual será o intervalo de convergência de $\sum (a_n + b_n)x^n$, se o de $\sum a_n x^n$ for $|x| < \rho$, e o de $\sum b_n x^n$ for $|x| < \rho'$, sendo $\rho' < \rho$?

32. Com o método dos coeficientes indeterminados, estabelecer uma função $f(x)$ que satisfaça às seguintes condições:

$$(a) f(0) = 3; \quad (b) f'(x) = f(x) + x.$$

7. SÉRIES DE POTÊNCIAS COM TERMOS COMPLEXOS

1. Introdução dos termos complexos nas séries de potências.

Certas funções, aparentemente independentes, possuem notáveis semelhanças nos seus desenvolvimentos em séries de potências, e esta analogia levou Euler a estabelecer relações puramente formais entre elas, atribuindo valores complexos, ou, particularizando, valores imaginários puros, à variável x . Estudaremos este assunto, primeiramente, de uma maneira formal, sem nos embarçarmos com questões de rigorismo, investigando, depois, os resultados do processo.

A primeira relação notável desta espécie será obtida pela substitui-

ção de x na série e^x pela quantidade imaginária $i\phi$, onde ϕ é um número real. Se recordarmos a equação fundamental da unidade imaginária i , isto é, $i^2 = -1$, da qual se deduz que $i^3 = -i$, $i^4 = 1$, $i^5 = i$, ..., teremos, separando os termos reais e os imaginários da série,

$$e^{i\phi} = \left(1 - \frac{\phi^2}{2!} + \frac{\phi^4}{4!} - \frac{\phi^6}{6!} + \dots\right) + i\left(\phi - \frac{\phi^3}{3!} + \frac{\phi^5}{5!} - \frac{\phi^7}{7!} + \dots\right),$$

ou, sob outra forma,

$$e^{i\phi} = \cos \phi + i \sin \phi.$$

Esta é a conhecida e importante fórmula de Euler, embora ainda sob aspecto puramente formal. Ela é compatível com o teorema de De Moivre (pág. 74), que é expresso pela equação

$$(\cos \phi + i \sin \phi)(\cos \psi + i \sin \psi) = \cos(\phi + \psi) + i \sin(\phi + \psi).$$

Em virtude da fórmula de Euler, esta relação estabelece, apenas, que a expressão

$$e^x \cdot e^y = e^{x+y}$$

continua tendo lugar para os valores imaginários, $x = i\phi$, $y = i\psi$.

Substituindo-se a variável x , na série de potências de $\cos x$, pela quantidade imaginária pura ix , obteremos, imediatamente, uma série para $\text{Ch } x$. Esta relação pode ser traduzida pela equação

$$\text{Ch } x = \cos ix.$$

Da mesma forma, teremos

$$\text{Sh } x = \frac{1}{i} \sin ix.$$

Em vista da fórmula de Euler também dar $e^{-i\phi} = \cos \phi - i \sin \phi$, chegamos às expressões exponenciais para as funções trigonométricas,

$$\sin x = \frac{e^{ix} - e^{-ix}}{2i}, \quad \cos x = \frac{e^{ix} + e^{-ix}}{2}.$$

As relações $\text{Ch } x = \cos ix$ e $\text{Sh } x = \frac{1}{i} \sin ix$ permitem transformar as expressões acima nas relativas às funções hiperbólicas, sendo, de resto, inteiramente semelhantes às expressões exponenciais correspondentes.

Expressões análogas podem, como é claro, ser obtidas para $\operatorname{tg} x$, $\operatorname{Th} x$, $\operatorname{cotg} x$ e $\operatorname{Coth} x$, as quais são ligadas pelas equações $\operatorname{Th} x = \frac{1}{i} \operatorname{tg} ix$ e $\operatorname{Coth} x = i \operatorname{cotg} ix$.

Finalmente, podem ser estabelecidas relações semelhantes para as funções inversas, tanto trigonométricas como hiperbólicas. Por exemplo, de

$$y = \operatorname{tg} x = \frac{e^{ix} - e^{-ix}}{i(e^{ix} + e^{-ix})} = \frac{e^{2ix} - 1}{i(e^{2ix} + 1)}$$

deduzimos logo que

$$e^{2ix} = \frac{1 + iy}{1 - iy}.$$

Tomando-se os logaritmos de ambos os membros e escrevendo-se x em lugar de y , e $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$ em vez de x , obteremos a equação

$$\operatorname{arc} \operatorname{tg} x = \frac{1}{2i} \log \frac{1 + ix}{1 - ix},$$

que exprime uma ligação notável entre a função inversa da tangente e o logaritmo. Se substituirmos x por ix na série de potências $\frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x}$, já estudada (pág. 318), teremos a série de potências para o $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$:

$$\begin{aligned} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x + \frac{1}{i} \left(ix + \frac{(ix)^3}{3} + \frac{(ix)^5}{5} + \dots \right) \\ = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots \end{aligned}$$

As relações acima são ainda de caráter puramente formal, reclamando, naturalmente, um enunciado mais preciso, de acordo com o que elas pretendem exprimir. Na próxima subseção indicaremos como pode ser atingido este desiderato, com o auxílio da teoria das funções.

Para emprêgo posterior, entretanto, necessitaremos unicamente da fórmula de Euler $e^{i\phi} = \cos \phi + i \sin \phi$, sendo assim, evitaremos uma análise completa. Bastará, apenas, considerarmos o símbolo $e^{i\phi}$ como uma *abreviação formal* do segundo membro $\cos \phi + i \sin \phi$, aparecendo, então, a fórmula de De Moivre, $e^{i\phi} \cdot e^{i\psi} = e^{i(\phi+\psi)}$, como simples *consequência dos teoremas elementares da adição, da trigonometria*. Partindo

dêste ponto de vista, a fim de fazer com que a relação $e^x \cdot e^y = e^{x+y}$ se verifique para quaisquer argumentos complexos, estabeleceremos ainda a definição

$$e^x = e^{i(\cos \eta + i \operatorname{sen} \eta)},$$

em que $x = \xi + i\eta$ (ξ, η sendo reais).

2. Resumo da teoria geral das funções com variáveis complexas.

Muito embora o ponto de vista que seguimos nas deduções anteriores seja livre de objeções, será conveniente procurarmos nestas fórmulas algo mais do que as simples relações formais indicadas. Seguindo êste objetivo, seremos levados à teoria geral das funções, como (para abreviar), designaremos a teoria das chamadas funções analíticas com variáveis complexas. Como ponto de partida dêste estudo, adotaremos a discussão geral da teoria das séries de potências, com variáveis e coeficientes complexos. A construção de tal teoria não apresenta dificuldades, desde que estabeleçamos o conceito de limite, no domínio dos números complexos, pois ela acompanha a teoria das séries de potências, quase exatamente. Entretanto, como não utilizaremos êstes resultados no presente curso, limitar-nos-emos a enunciar certos fatos, omitindo as demonstrações. Pode ser provado que o teorema do § 5, n.º 1 (pág. 400), admite a seguinte generalização, verificando-se para as séries de potências complexas:

Se uma série de potências convergir para qualquer quantidade complexa, arbitrária, $x = \xi$, ela será absolutamente convergente para cada valor de x para o qual $|x| < \xi$. Se ela for divergente para $x = \xi$, divergirá, igualmente, para todos os valores de x para os quais $|x| > \xi$. Uma série de potências que não convirja em todos os pontos do intervalo, porém, que o faça para algum outro ponto, além de $x = 0$, possui um círculo de convergência, isto é, existe um número $\rho = 0$ tal, que a série terá convergência absoluta para $|x| < \rho$, divergindo, quando $|x| > \rho$.

Uma vez estabelecido o conceito das funções com variáveis complexas, representadas por séries de potências, e conhecidas as regras para operar com tais funções, podemos imaginar as funções e^x , $\operatorname{sen} x$, $\cos x$, $\operatorname{arc} \operatorname{tg} x$, etc., da variável complexa x , como definidas, simplesmente, pelas séries de potências que as representam para os valores reais de x . As relações que deduzimos anteriormente reduzem-se, então, a simples trivialidades.

Indicaremos, apenas, por meio de dois exemplos, como esta introdução às variáveis complexas pode auxiliar-nos a compreender melhor as funções elementares. A série geométrica $1/(1+x^2)$ deixa de ser convergente quando x deixa o intervalo $-1 \leq x \leq 1$, o mesmo fazendo a série $\arctg x$, embora não haja particularidades no comportamento destas funções nos pontos extremos do intervalo de convergência. De fato, tanto as funções quanto todas as suas derivadas, são contínuas para qualquer valor real de x . Por outro lado, compreendemos facilmente que as séries $1/(1-x^2)$ e $\log(1-x)$ cessem de convergir quando x atingir o valor 1, pois elas se tornam infinitas nesta posição. A divergência das séries da função inversa da tangente e de $\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n x^{2n}$,

para $|x| > 1$, fica clara, imediatamente, se admitirmos, também, valores complexos de x . Acharemos, então, que quando $x = i$, as funções-soma tornam-se infinitas, não podendo, portanto, ser representadas por séries convergentes. Logo, pelo teorema relativo ao círculo de convergência, as séries divergirão para todos os valores de x , tais que $|x| > |i|$. Particularizando, a série divergirá fora do intervalo $-1 \leq x \leq 1$, para os valores reais de x .

Outro exemplo é fornecido pela função $f(x) = e^{-1/x^2}$, para $x \neq 0$, $f(0) = 0$ (págs. 196, 336), que, a despeito do seu comportamento aparentemente regular, não pode ser desenvolvida segundo a série de Taylor. Realmente, esta função deixa de ser contínua quando atribuímos a x valores puramente imaginários $x = i\xi$. Ela assume, então, a forma e^{1/ξ^2} e cresce além de qualquer limite, à medida que $\xi \rightarrow 0$. É, pois, claro que nenhuma série de potências de x poderá representar tal função para todos os valores complexos de x na vizinhança da origem, por menor que seja esta vizinhança.

As observações acima, sobre a teoria das funções e séries de potências com *variáveis complexas*, bastam-nos por enquanto.

APÊNDICE AO CAPÍTULO VIII

1. MULTIPLICAÇÃO E DIVISÃO DE SÉRIES

1. Multiplicação de séries absolutamente convergentes.

$$\text{Sejam} \quad A = \sum_{\nu=0}^{\infty} a_{\nu}, \quad D = \sum_{\nu=0}^{\infty} b_{\nu}$$

duas séries dotadas de convergência absoluta. Juntamente com elas, consideremos as séries correspondentes, dos valores absolutos

$$\bar{A} = \sum_{\nu=0}^{\infty} |a_{\nu}| \quad \text{e} \quad \bar{B} = \sum_{\nu=0}^{\infty} |b_{\nu}|.$$

Teremos, ainda,

$$A_n = \sum_{\nu=0}^n a_{\nu}, \quad B_n = \sum_{\nu=0}^n b_{\nu}, \quad \bar{A}_n = \sum_{\nu=0}^n |a_{\nu}|, \quad \bar{B}_n = \sum_{\nu=0}^n |b_{\nu}|$$

$$\text{e} \quad c_n = a_0 b_n + a_1 b_{n-1} + \dots + a_n b_0.$$

Afirmamos, então, que a série $\sum_{\nu=0}^{\infty} c_{\nu}$ é absolutamente convergente, e que sua soma é igual a AB .

Para prová-lo, escreveremos a série

$$\begin{aligned} & a_0 b_0 + a_1 b_0 + a_1 b_1 + a_0 b_1 + a_2 b_0 + a_2 b_1 \\ & + a_2 b_2 + a_1 b_2 + a_0 b_2 + \dots + a_n b_0 + a_n b_1 \\ & + \dots + a_n b_n + \dots + a_1 b_n + a_0 b_n + \dots, \end{aligned}$$

cujas somas parciais de ordem n^2 é $A_n B_n$, asseverando que ela possui convergência absoluta. As somas parciais das séries correspondentes de valores absolutos crescem monótonamente; a soma parcial de ordem n^2 é igual a $\bar{A}_n \bar{B}_n$, menor do que $\bar{A} \bar{B}$ (e que tende para $\bar{A} \bar{B}$). Assim, pois, a série dos valores absolutos é convergente, ao passo que a que escrevemos em seguida possui convergência absoluta. A soma da série será, naturalmente, AB , enquanto sua soma de ordem n^2 valerá $A_n B_n$, a qual tende para AB , à medida que $n \rightarrow \infty$. Permutaremos, agora, a ordem dos termos, o que é permitido fazer-se nas séries de convergência absoluta, reunindo os termos sucessivos entre parênteses. Nas séries

convergentes é possível separar-se os termos sucessivos, reunindo-os em tantos parênteses quantos desejarmos, sem perturbação da convergência nem da soma da série, porque, se reunirmos entre parênteses, digamos, todos os termos $(a_{n+1} + a_{n+2} + \dots + a_m)$, ao formarmos as somas parciais omitiremos as somas que originariamente caíam entre s_n e s_m , o que não afeta a convergência, nem altera o valor do limite. Do mesmo modo, se a série fôr de convergência absoluta, antes da introdução dos parênteses, continuará a sê-lo, depois. Em vista da série

$$\sum_{\nu=0}^{\infty} c_{\nu} = (a_0 b_0) + (a_0 b_1 + a_1 b_0) + (a_0 b_2 + a_1 b_1 + a_2 b_0) + \dots$$

ter sido formada dêste modo, a partir da série inicial, está demonstrada a afirmação que fizemos.

2. Multiplicação e divisão de séries de potências.

O principal emprêgo do teorema demonstrado é na teoria das séries de potências. A asserção seguinte é a consequência imediata dêle: o produto de duas séries de potências

$$\sum_{\nu=0}^{\infty} a_{\nu} x^{\nu} \quad \text{e} \quad \sum_{\nu=0}^{\infty} b_{\nu} x^{\nu}$$

no intervalo de convergência comum às duas séries, é representado por uma terceira série de potências $\sum_{\nu=0}^{\infty} c_{\nu} x^{\nu}$, cujos coeficientes são

$$c_{\nu} = a_0 b_{\nu} + a_1 b_{\nu-1} + \dots + a_{\nu} b_0.$$

Na divisão das séries de potências podemos, de modo semelhante, representar o quociente pela série $\sum_{\nu=0}^{\infty} q_{\nu} x^{\nu}$, desde que b_0 , o termo constante do denominador, não se anule. (Se tal se desse, a representação proposta seria impossível, visto a série não poder convergir para $x = 0$, em face da anulação do denominador. Por outro lado, porém, tãda a série de potências deve convergir em $x = 0$.) Os coeficientes da série de potências

$$\sum_{\nu=0}^{\infty} q_{\nu} x^{\nu}$$

e, assim, sucessivamente, não importando a maneira como escolhemos os pontos x_ν . Podemos, portanto, reduzir a idéia da integral imprópria, convergente, à das séries infinitas, de muitas maneiras.

É especialmente vantajoso escolher-se os pontos x_ν de tal forma que o integrando não mude de sinal no interior de qualquer subintervalo individual. A série $\sum_{\nu=0}^{\infty} |a_\nu|$ corresponderá, então, à integral do valor absoluto da função,

$$\int_0^{\infty} |f(x)| dx.$$

Somos, assim, conduzidos naturalmente ao seguinte conceito: *uma integral imprópria* $\int_0^{\infty} f(x) dx$ *diz-se absolutamente convergente, quando existir a integral* $\int_0^{\infty} |f(x)| dx$. De outra maneira, isto é, se a integral existir de qualquer forma, diremos que ela é *condicionalmente convergente*.

Algumas das integrais estudadas anteriormente (págs. 250, 251), tais como

$$\int_0^{\infty} \frac{1}{1+x^2} dx, \quad \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx, \quad \Gamma(x) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{x-1} dt,$$

possuem convergência absoluta. Por outro lado, a integral

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \lim_{A \rightarrow \infty} \int_0^A \frac{\sin x}{x} dx,$$

estudada na pág. 251 é um exemplo simples de integral condicionalmente convergente. Para demonstrarmos a convergência desta integral, de modo diferente da demonstração anterior, subdividiremos o intervalo de 0 a A pelos pontos $x^\nu = \nu\pi$ ($\nu = 0, 1, 2, \dots, \mu_A$), em que μ_A é o maior inteiro possível para o qual $\mu_A\pi \leq A$. Dividimos, assim, a integral em termos de forma $a^\nu = \int_{(\nu-1)\pi}^{\nu\pi} \frac{\sin x}{x} dx$ ($\nu = 1, 2, \dots$), com um resto R_A da forma

$$\int_{\mu_A\pi}^A \frac{\sin x}{x} dx \quad (0 \leq A - \mu_A\pi < \pi).$$

É claro que as quantidades a_ν terão sinais alternados, visto que $\sin x$ é alternadamente positivo e negativo, nos intervalos consecutivos. Além disso, $|a_{\nu+1}| < |a_\nu|$. Aplicando, portanto, a transformação $x = \xi - \pi$, teremos

$$\begin{aligned} |a_\nu| &= \int_{(\nu-1)\pi}^{\nu\pi} \frac{|\sin x|}{x} dx = \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{|\sin(\xi - \pi)|}{\xi - \pi} d\xi = \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{|\sin \xi|}{\xi - \pi} d\xi, \\ &> \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{|\sin \xi|}{\xi} d\xi = |a_{\nu+1}|. \end{aligned}$$

Logo, pelo critério de Leibnitz, vemos que Σa_n é convergente. De mais a mais, o resto R_A tem o valor absoluto

$$|R_A| = \left| \int_{\mu_A \pi}^A \frac{\sin x}{x} dx \right| \leq \int_{\mu_A \pi}^{(\mu_A+1)\pi} \frac{|\sin x|}{x} dx \\ \leq \frac{1}{\mu_A \pi} \int_{\mu_A \pi}^{(\mu_A+1)\pi} |\sin x| dx = \frac{2}{\mu_A \pi},$$

que tende para 0, à medida que A cresce. Se deixarmos, pois, A tender para ∞ na equação

$$\int_0^A \frac{\sin x}{x} dx = a_1 + a_2 + a_3 + \dots + a_{n_A} + R_A,$$

o segundo membro tenderá para Σa_n como limite, o que demonstra a convergência da integral. A convergência, porém, não é absoluta, pois

$$|a_n| > \int_{(n-1)\pi}^{n\pi} \frac{|\sin x|}{x} dx = \frac{2}{n\pi}, \text{ de sorte que } \Sigma |a_n| \text{ é divergente.}$$

3. PRODUTOS INFINITOS

Na introdução deste capítulo (pág. 366), frisamos que as séries infinitas são apenas *um dos modos*, conquanto particularmente importante, de que dispomos para representar números ou funções, por processos infinitos. Como exemplo de *outro* destes modos, apresentaremos os produtos infinitos, sem entrarmos em detalhes nem demonstrações.

Na página 223 encontramos o produto de Wallis,

$$\frac{\pi}{2} = \frac{2}{1} \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{5} \cdot \frac{4}{7} \cdot \frac{6}{9} \cdot \frac{6}{11} \cdot \dots$$

pelo qual o número $\pi/2$ é expresso por um "produto infinito". Calcularemos o produto infinito

$$\prod_{n=1}^{\infty} a_n = a_1 \cdot a_2 \cdot a_3 \cdot a_4 \dots$$

como o limite da seqüência de produtos parciais

$$a_1, \quad a_1 \cdot a_2, \quad a_1 \cdot a_2 \cdot a_3, \quad a_1 \cdot a_2 \cdot a_3 \cdot a_4, \quad \dots$$

desde que êles existam.

Os fatores a_1, a_2, a_3, \dots , como é lógico, podem, também, ser funções de uma variável x . Um exemplo, especialmente interessante, é o referente ao "produto infinito" da função $\operatorname{sen} x$,

$$\operatorname{sen} \pi x = \pi x \left(1 - \frac{x^2}{1^2}\right) \left(1 - \frac{x^2}{2^2}\right) \left(1 - \frac{x^2}{3^2}\right) \dots,$$

que deduziremos no § 4 do próximo capítulo (pág. 445).

O produto infinito da função "dzeta" desempenha papel importantíssimo na teoria dos números. Para conservarmos a notação usual na teoria dos números, designaremos a variável independente por s , definindo a função ζ , para $s > 1$, pela expressão

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^s}.$$

Sabemos (§ 2, págs. 380 e seguintes) que a série do segundo membro será convergente, se $s > 1$. Sendo p uma quantidade qualquer maior do que 1, teremos a equação:

$$\frac{1}{1 - \frac{1}{p^s}} = 1 + \frac{1}{p^s} + \frac{1}{p^{2s}} + \frac{1}{p^{3s}} + \dots$$

desenvolvendo-a segundo a série geométrica. Imaginando-se esta série escrita para todos os números primos p_1, p_2, p_3, \dots , em ordem crescente, e todas as equações resultantes multiplicadas conjuntamente, obteremos no primeiro membro um produto da forma

$$\frac{1}{1 - p_1^{-s}} \cdot \frac{1}{1 - p_2^{-s}} \cdot \dots$$

Se, sem nos determos para justificar o processo, multiplicarmos conjuntamente as séries dos segundos membros das nossas equações, lembrando-nos, além disso, que por um teorema elementar, cada inteiro $n > 1$ pode ser representado por um produto de potências de diferentes números primos, de uma maneira, e somente de uma, acharemos que o produto do segundo membro é, ainda, a função $\zeta(s)$. Temos, assim, a notável "forma do produto"

$$\zeta(s) = \frac{1}{1 - p_1^{-s}} \cdot \frac{1}{1 - p_2^{-s}} \cdot \frac{1}{1 - p_3^{-s}} \cdot \dots$$

Esta "forma do produto", cuja dedução esboçamos ligeiramente, é, efetivamente, uma expressão da função "dzeta" como produto infinito, visto o número dos fatores primos ser infinito.

Na teoria geral dos produtos infinitos, usualmente é excluído o caso em que o produto $a_1 a_2 \dots a_n$ tem zero por limite. Logo, é particularmente importante que nenhum dos fatores se anule. A fim de que o produto seja convergente, os fatores a_n devem, naturalmente, tender

para 1, à medida que n crescer. Desde que podemos, se necessário, omitir um número finito de fatores (o que não influi na convergência), podemos admitir que $a_n > 0$. O teorema seguinte se aplica a este caso: uma condição necessária e suficiente para a convergência do produto $\prod_{n=1}^{\infty} a_n$, em que $a_n > 0$, é que a série $\sum_{n=1}^{\infty} \log a_n$ seja convergente. É claro que as somas parciais desta série, $\sum_{n=1}^n \log a_n = \log (a_1 a_2 \dots a_n)$, tenderão para um limite definido se, e somente no caso em que os produtos parciais $a_1 a_2 \dots a_n$ tiverem um limite positivo.

No estudo da convergência usualmente se aplica o seguinte critério (*condição suficiente*), onde se faz $a_n = 1 + \alpha_n$. O produto

$$\prod_{n=1}^{\infty} (1 + \alpha_n)$$

será convergente se a série

$$\sum_{n=1}^{\infty} |\alpha_n|$$

também o for, e se nenhum fator $(1 + \alpha_n)$ for nulo. Na demonstração admite-se, depois da omissão de um número finito de fatores, se necessário, que cada $|\alpha_n| < \frac{1}{2}$. Teremos, assim, $1 - |\alpha_n| > \frac{1}{2}$. Pelo teo-

rema do valor médio, $\log(1 + h) = \log(1 + h) - \log 1 = h \frac{1}{1 + \theta h}$ para $0 < \theta < 1$. Virá, então,

$$|\log(1 + \alpha_n)| = \left| \frac{\alpha_n}{1 + \theta \alpha_n} \right| \leq \frac{|\alpha_n|}{1 - |\alpha_n|} \leq 2 |\alpha_n|,$$

decorrendo, pois, a convergência da série $\sum_{n=1}^{\infty} \log(1 + \alpha_n)$, da convergência de $\sum_{n=1}^{\infty} |\alpha_n|$.

Do critério exposto deduz-se que o produto infinito que demos acima para $\sin \pi x$ converge para todos os valores de x , exceto para $x = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$, onde os fatores do produto são nulos. Além disso, para $p \geq 2$ e $s > 1$, achamos prontamente que

$$\frac{1}{1-p^s} = 1 + \frac{1}{p^s-1}, \quad 0 < \frac{1}{p^s-1} < \frac{2}{p^s}.$$

Se p assumir, então, todos os valores primos, a série $\sum \frac{1}{p^s}$ será convergente, visto os seus termos serem somente uma parte da série convergente $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{1}{\nu^s}$. A convergência do produto $\prod \frac{1}{1-p^{-s}}$, para $s > 1$, fica, pois, demonstrada.

4. SÉRIES IMPLICANDO OS NÚMEROS DE BERNOULLI

Até agora não apresentamos os desenvolvimentos em séries de potências de certas funções elementares, como, por exemplo, $\lg x$. A razão é que os coeficientes numéricos que ocorrem não se revestem de forma bastante simples. Podemos representar tais coeficientes, assim como os referentes a numerosas outras funções, com o auxílio das chamados *números de Bernoulli*. Eles são números racionais, com lei de formação não muito simples, que ocorrem em muitas partes da análise. Podemos estabelecê-los de maneira simples, desenvolvendo a função

$$\frac{x}{e^x - 1} = \frac{1}{1 + \frac{x}{2!} + \frac{x^2}{3!} + \dots}$$

em uma série de potências da forma

$$\frac{x}{e^x - 1} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{B_{\nu}}{\nu!} x^{\nu}.$$

Escrevendo esta equação da seguinte maneira

$$x = (e^x - 1) \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{B_{\nu}}{\nu!} x^{\nu}$$

e substituindo-se a série de potências do segundo membro por $e^x - 1$, obteremos, como na página 417, uma relação recorrente, que permite a determinação de todos os números B_{ν} . Estes são os números de Bernoulli ⁽¹⁾. São racionais, já que na sua formação foram empregadas somente operações racionais; anulam-se para todos os índices ímpares, diferentes de $\nu = 1$, como verificamos facilmente. Os primeiros são:

$$B_0 = 1, \quad B_1 = -\frac{1}{2}, \quad B_2 = \frac{1}{6}, \quad B_3 = -\frac{1}{30}, \quad B_4 = \frac{1}{42},$$

$$B_5 = -\frac{1}{30}, \quad B_{10} = \frac{5}{66}, \dots$$

⁽¹⁾ Em algumas obras é empregada notação levemente alterada, vindo, então, a fórmula básica sob o aspecto

$$\frac{x}{e^x - 1} = 1 - \frac{1}{2}x + \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^{\nu+1} \frac{B_{\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu}.$$

Faremos, apenas, uma breve sugestão, para mostrar como estes números são incluídos nas séries de potências. Em primeiro lugar, empregando a transformação

$$1 + \frac{B_2}{2!} x^2 + \dots = \frac{x}{e^x - 1} + \frac{x}{2} = \frac{x}{2} \cdot \frac{e^x + 1}{e^x - 1} = \frac{x}{2} \cdot \frac{e^{1/2x} + e^{-1/2x}}{e^{1/2x} - e^{-1/2x}}$$

teremos

$$\frac{x}{2} \coth \frac{x}{2} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{B_{2\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu}.$$

Substituindo-se x por $2x$, virá a série

$$x \coth x = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{2^{2\nu} B_{2\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu},$$

para $|x| < \pi$, da qual, substituindo-se x por $-ix$, obteremos

$$x \cotg x = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu \frac{2^{2\nu} B_{2\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu}, \quad |x| < \pi.$$

A equação $2 \cotg 2x = \cotg x - \tg x$ fornece a série

$$\tg x = \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^{\nu-1} \frac{2^{2\nu}(2^{2\nu}-1)}{(2\nu)!} B_{2\nu} x^{2\nu-1},$$

que se verifica para $|x| < \frac{\pi}{2}$.

Maiores detalhes sobre este assunto serão encontrados pelo leitor nos tratados especializados (*).

EXEMPLOS

1. Demonstrar que a série de potências para $\sqrt{1-x}$ ainda converge, quando $x = 1$.
2. Demonstrar que para qualquer valor positivo de ϵ existe um polinômio em x , que representa $\sqrt{1-x}$ no intervalo $0 \leq x \leq 1$, com erro inferior a ϵ .
3. Provar que para qualquer valor positivo de ϵ existe um polinômio em t , que representa $|t|$ no intervalo $-1 \leq t \leq 1$, com erro inferior a ϵ .
- 4.* *Teorema da aproximação de Weierstrass.* Demonstrar que se $f(x)$ for contínua em $a \leq x \leq b$, para qualquer valor positivo de ϵ existe um polinômio $P(x)$, tal que $|f(x) - P(x)| < \epsilon$, para todos os valores de x , no intervalo $a \leq x \leq b$.
5. Provar que o produto infinito que segue é convergente:

$$\prod_{n=1}^{\infty} (1 + (\frac{1}{2})^{2n}); \quad \prod_{n=2}^{\infty} \frac{n^3 - 1}{n^3 + 1}; \quad \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{z^n}{n}\right), \text{ se } |z| < 1.$$

(*) Consulte-se, por exemplo, K. Knopp, *Theory and Applications of Infinite Series*, pág. 183 (Blackie & Son, Ltd.), 1928.

6. Demonstrar, pelos métodos do texto, que $\prod_{n=1}^{\infty} \left(1 + \frac{1}{n}\right)$ é divergente.

7. Empregando a identidade

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^s} = \prod_{i=1}^{\infty} \left(\frac{1}{1 - p_i^{-s}} \right) \quad (\text{onde } p_i \text{ é o primo de ordem } i),$$

provar que o número de primos é infinito.

8. Demonstrar a identidade

$$\prod_{n=0}^{\infty} (1 + z^{2^n}) = \frac{1}{1-z}$$

para $|z| < 1$.

CAPÍTULO IX

SÉRIES DE FOURIER

Além das séries de potências, há outra classe de séries infinitas que desempenha papel particularmente importante, tanto na matemática pura quanto nas aplicações. São estas as séries de Fourier, cujos termos isolados são funções trigonométricas, representando suas somas funções periódicas.

1. FUNÇÕES PERIÓDICAS

1. Observações gerais.

As funções periódicas do tempo, isto é, funções cujo comportamento se repete em intervalos definidos de tempo, são encontradas em muitas aplicações. Na maior parte das máquinas verificam-se processos periódicos em combinação com a rotação do volante. por exemplo, a corrente alternada gerada por um dínamo. As funções periódicas são igualmente associadas a todos os fenômenos vibratórios.

Uma função periódica, com o período $2l$, é representada pela equação

$$f(x + 2l) = f(x),$$

verdadeira para qualquer valor de x . Frisamos, especialmente, que $2l$ é denominado o período ⁽¹⁾. É interessante notar que, além do período $2l$,

⁽¹⁾ Na representação das funções periódicas convém, muitas vezes, que a variável independente x signifique um ponto da circunferência de um círculo, em lugar do ponto usual sobre a reta. Se a função $f(x)$ tiver o período 2π , digamos, e se a equação

$$f(x + 2\pi) = f(x)$$

se verificar para todos os valores de x , chamando-se x o ângulo central de raio unitário, compreendido entre um raio inicial qualquer e o correspondente ao ponto variável da circunferência, a periodicidade da função $f(x)$ é expressa simplesmente pelo fato de que, a cada ponto da circunferência, corresponde exatamente um valor da função. No caso de uma máquina, por exemplo, a periodicidade pode ser expressa em função da posição de um ponto do volante.

a função $f(x)$ possui, necessariamente, o período $4l$, desde que $f(x + 4l) = f(x + 2l) = f(x)$. Da mesma forma, a função terá períodos $6l, 8l, \dots$, sendo também possível (embora não necessariamente verdadeiro) que admita períodos menores, tais como l ou $l/5$. Gráficamente, em dois intervalos consecutivos quaisquer, de comprimento $2l$, a configuração da função será exatamente a mesma. Há uma segunda interpretação, que pode ser preferida pelo leitor, que considera a variável x como tempo (de acordo com o que, em certas ocasiões escreveremos t em lugar de x), representando, então, a função $f(x)$ o processo periódico ou, como também podemos dizer, uma *vibração* (ou *oscilação*). O período $2l = T$ é chamado, assim, o *período da vibração* (ou da *oscilação*).

Se uma função arbitrária, $f(x)$, for dada num intervalo definido, digamos, $-l \leq x \leq l$, sempre será possível desenvolvê-la segundo uma função periódica. Basta, apenas, definirmos $f(x)$, fora do intervalo, pela equação $f(x + 2nl) = f(x)$, onde n é um inteiro arbitrário, positivo ou negativo. Devemos assinalar que, se $f(x)$ for contínua no intervalo $-l \leq x \leq l$, porém, $f(-l) \neq f(+l)$, a função periódica desenvolvida será descontínua nos pontos $\pm l, \pm 3l, \dots$ (figs. 7 e 8, págs. 441 e 442, nas quais $l = \pi$). Além disso, neste caso, o desenvolvimento não fornecerá a função unívoca $f(x)$ nos pontos $x = \pm l, \pm 3l, \dots$, visto, por exemplo, termos definido $f(3l)$ como $f(l + 2l)$, o que dá $f(3l) = f(l)$, tendo também definido a mesma função como $f(-l + 4l)$, o que fornece $f(3l) = f(-l)$. Evitamos esta dificuldade desenvolvendo, não a função como foi definida, para $-l \leq x \leq l$, mas sim para $-l < x \leq l$ ou $-l \leq x < l$, quer dizer, poremos de lado um dos valores originais $f(-l)$ ou $f(+l)$.

Assinalaremos, agora, um fato de caráter geral relativo às funções periódicas, traduzido pela equação

$$\int_{-l-a}^{l-a} f(x) dx = \int_{-l}^l f(x) dx,$$

ou, em palavras: a integral de uma função periódica num intervalo cujo comprimento seja igual a um período $T = 2l$ tem sempre o mesmo valor, onde quer que esteja situado o intervalo. Para demonstrá-lo, basta observar que, em virtude da equação $f(\xi - 2l) = f(\xi)$, a substituição $x = \xi - 2l$ dá

$$\int_a^b f(x) dx = \int_{a+2l}^{b+2l} f(\xi) d\xi = \int_{a+2l}^{b+2l} f(x) dx.$$

Em particular, para $\alpha = -l - a$ e $\beta = -l$, segue-se que

$$\int_{-l-a}^{-l} f(x) dx = \int_{l-a}^l f(x) dx,$$

logo,

$$\begin{aligned} \int_{-l-a}^{l-a} f(x) dx &= \int_{-l-a}^{-l} f(x) dx + \int_{-l}^{l-a} f(x) dx \\ &= \int_{l-a}^l f(x) dx + \int_{-l}^{l-a} f(x) dx = \int_{-l}^l f(x) dx, \end{aligned}$$

que prova o enunciado. Recordando o significado geométrico da integral, o enunciado torna-se claro, observando-se a figura 1.

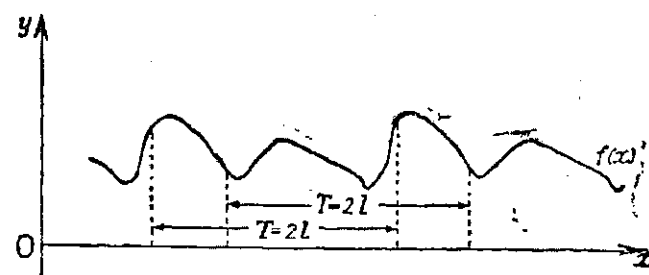


Fig. 1. — Integral num período completo

As funções periódicas mais simples, das quais partiremos para construir, mais tarde, outras mais gerais, são $a \sin \omega x$ e $a \cos \omega x$ ou, de modo mais geral, $a \sin \omega(x - \xi)$ e $a \cos \omega(x - \xi)$, onde $a (\geq 0)$, $\omega (> 0)$ e ξ , são constantes. Chamaremos os processos representados por tais funções *vibrações senoidais* ou *vibrações harmônicas simples* (ou *oscilações*)⁽¹⁾. O período da vibração é $T = 2\pi/\omega$. O número ω é denominado *freqüência circular da vibração* ⁽²⁾. Como $1/T$ é o número de vibrações na unidade de tempo, ou a *freqüência*, ω será o *número de vibrações no tempo* 2π . O número a é denominado a *amplitude* da vibração, representando o valor máximo da função $a \sin \omega(x - \xi)$ ou $a \cos \omega(x - \xi)$ já que, tanto o seno como o co-seno têm 1 para seu maior valor. A quantidade $\omega(x - \xi)$ é chamada *fase* e $\omega\xi$ a *época*, ou *deslocamento da fase*.

(1) Estas fórmulas tomadas isoladamente (para todos os valores de a e ξ) representam a classe de todas as vibrações senoidais. As duas fórmulas são equivalentes, visto que $a \sin \omega(x - \xi) = a \cos \omega[x - (\xi + \pi/2\omega)]$.

(2) O leitor terá o necessário cuidado para não confundir *freqüência* com *freqüência circular* das vibrações (em inglês, *circular frequency*, em alemão, *Kreisfrequenz*).

Gráficamente estas curvas podem ser obtidas, desenhando-se a curva senoidal na razão de $1 : \omega$ sobre o eixo dos x , e $a : 1$ sobre o dos y , trasladando-se depois a curva para a distância ξ no sentido positivo do eixo dos x (fig. 2).

As fórmulas da adição das funções trigonométricas permitem, também, exprimir as vibrações senoidais da seguinte maneira:

$$\alpha \cos \omega x + \beta \sin \omega x \quad \text{e} \quad \beta \cos \omega x - \alpha \sin \omega x,$$

respectivamente, onde $\alpha = -a \sin \omega \xi$ e $\beta = a \cos \omega \xi$. Inversamente, cada função da forma

$$\alpha \cos \omega x + \beta \sin \omega x$$

representa uma vibração senoidal $a \sin \omega(x - \xi)$, com a amplitude

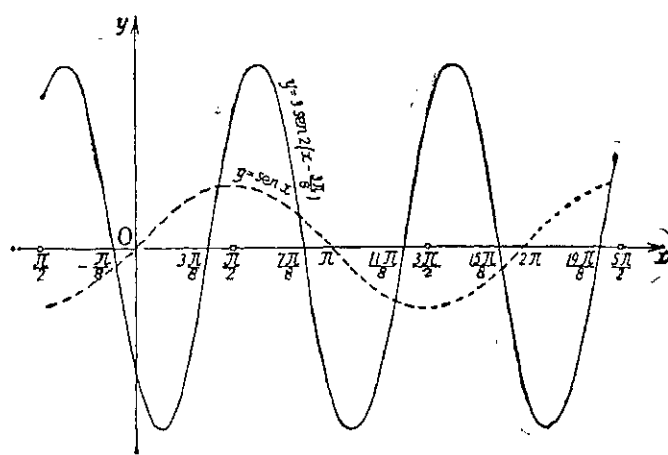


Fig. 2 — Vibrações senoidais

$a = \sqrt{\alpha^2 + \beta^2}$ e o deslocamento de fase $\omega \xi$ dado pelas equações $\alpha = -a \sin \omega \xi$, $\beta = a \cos \omega \xi$. Vemos, pela expressão $\alpha \cos \omega x + \beta \sin \omega x$, que a soma de duas ou mais funções com a mesma frequência circular ω , sempre representa outra vibração senoidal, ainda com a mesma frequência circular ω .

2. Superposição de vibrações senoidais. Harmônicos. Pulsações.

Embora muitas vibrações sejam senoidais (cap. V, § 4, pág. 296), verifica-se, entretanto, que a maior parte dos movimentos periódicos têm caráter mais complicado, sendo, em geral, resultantes da superposição de vibrações senoidais. Matematicamente, isto significa, apenas, que o

movimento, por exemplo, a distância de um ponto à sua posição inicial em função do tempo, é dado por uma função que representa a soma de diversas funções periódicas puras, do tipo que estudamos acima. As ondas senoidais da função são, assim, empilhadas umas sobre as outras (isto é, suas ordenadas são somadas), ou, como se diz comumente, elas são *superpostas*. Nesta disposição, admitimos que as frequências circulares (e, naturalmente, os períodos, também) das vibrações superpostas são todos diferentes, pois a superposição de duas vibrações senoidais da mesma frequência circular, dá outra vibração senoidal com frequência circular idêntica (porém, com amplitude e deslocamento de fase diversos), como já vimos acima.

Considerando-se o caso mais simples, isto é, a superposição de apenas duas vibrações senoidais, com as frequências circulares ω_1 e ω_2 , vemos que há dois casos fundamentais diferentes, conforme as frequências tenham ou não um quociente racional, isto é, como se diz, se elas forem comensuráveis ou incommensuráveis. Para iniciar, estudemos o primeiro caso, e como exemplo, tomemos a segunda frequência circular, igual ao dobro da primeira: $\omega_2 = 2\omega_1$. O período da segunda vibração será, assim, a metade do da primeira, $2\pi/2\omega_1 = T_2 = T_1/2$, e ela terá, não só o período T_2 , mas, também, o duplo período T_1 , visto a função repetir-se após este duplo período. A função formada pela superposição das vibrações terá portanto, também, o período T_1 . A segunda vibração, com o duplo da frequência circular, e com a metade do período da primeira, é chamada o *primeiro harmônico da vibração inicial* (ou *fundamental*).

Procedimento correspondente se verificaria se adicionássemos uma outra vibração, com a frequência circular $\omega_3 = 3\omega_1$. Neste caso, igualmente, a função vibração $\sin 3\omega_1 x$ repetir-se-á, necessariamente, com o período $2\pi/\omega_1 = T_1$. Tal vibração será o *segundo harmônico* da vibração dada. Da mesma forma podemos considerar o terceiro, quarto, ..., $(n-1)$ harmônicos, com as frequências circulares $\omega_4 = 4\omega_1$, $\omega_5 = 5\omega_1$, ..., $\omega_n = n\omega_1$, e, além disso, com quaisquer deslocamentos de fase que quisermos. Cada um destes harmônicos repetir-se-á, necessariamente, depois do período $T_1 = 2\pi/\omega_1$, e, por consequência, cada função obtida pela superposição de um certo número de vibrações, cada uma delas sendo um harmônico da frequência circular fundamental, conhecida, ω_1 , será uma função periódica, com o período $2\pi/\omega_1 = T_1$. Superpondo vibrações com as frequências circulares ordenadas a partir

da fundamental até ao harmónico de ordem $(n - 1)$, obteremos uma função periódica da forma

$$S(x) = \alpha + \sum_{\nu=1}^n (a_{\nu} \cos \nu \omega x + b_{\nu} \sin \nu \omega x).$$

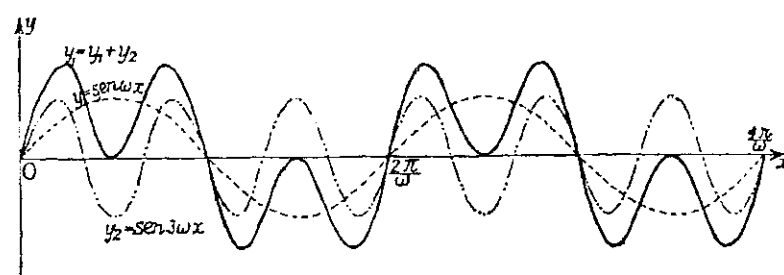


Fig. 3. (1) — Composição de vibrações

(A constante α , que introduzimos a fim de tornarmos a fórmula mais geral, não afeta a periodicidade, visto ser periódica em cada período.) Como a função acima contém $2n + 1$ constantes que podemos esco-

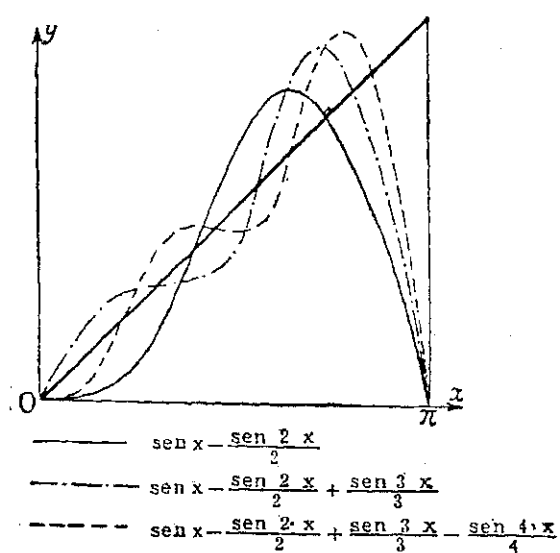


Fig. 4. — Composição de vibrações

lher arbitrariamente, estamos aptos para engendrar curvas muito complicadas, que não se assemelham, em absoluto, com as curvas senóides originais. As figuras 3, 4 e 5 indicam, gráficamente, o que acabamos de expor.

(1) As proporções da figura correspondem a $\alpha = 1$.

O termo "harmônico" se originou na acústica ⁽¹⁾, onde, se uma vibração fundamental com frequência circular ω corresponder a uma nota de certa altura, o primeiro, segundo, terceiro, etc., harmônicos, corresponderão à sequência dos harmônicos da nota fundamental, isto é, à oitava, à dupla oitava, etc.

Em geral, no caso da superposição de vibrações, em que as frequências circulares tiverem razões racionais, tais frequências poderão ser

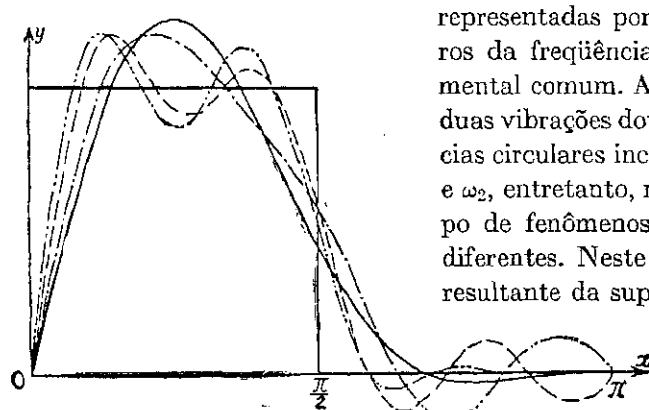


Fig. 5. (7) — Composição de vibrações

representadas por múltiplos inteiros da frequência circular fundamental comum. A superposição de duas vibrações dotadas de frequências circulares incomensuráveis, ω_1 e ω_2 , entretanto, representa um tipo de fenômenos intrinsecamente diferentes. Neste caso, o processo resultante da superposição das vi-

brações senoidais não prolonga sua periodicidade. Não penetraremos nas discussões matemáticas que se originam nestas considerações, mas observaremos, de passagem, que tais funções sempre têm um caráter aproximadamente periódico, ou, como dizemos, *quase-periódico*. Recentemente foram realizados estudos pormenorizados sobre as funções de que nos estamos ocupando.

Uma observação final sobre a superposição das vibrações senoidais, refere-se ao fenômeno das *pulsações*. Se fizermos a superposição de duas vibrações de amplitude unitária, porém, de frequências circulares diferentes, ω_1 e ω_2 , e se, para simplificar, tomarmos o mesmo valor de ξ para ambas (p. 427) (deixamos a generalização para uma fase arbitrária ao leitor), teremos que nos ocupar, unicamente, com o comportamento da função

$$y = \sin \omega_1 x + \sin \omega_2 x \quad (\omega_1 > \omega_2 > 0).$$

⁽¹⁾ Na acústica empregam-se, também, os termos *harmônico superior* e *parcial*.

⁽²⁾ As curvas traçadas na figura correspondem aos polinômios trigonométricos obtidos com o emprego de 3, 5, 6 e 7 termos, respectivamente, da série

$$\frac{\sin x}{1} + 2 \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} + \frac{\sin 5x}{5} + 2 \frac{\sin 6x}{6} + \frac{\sin 7x}{7} + \frac{\sin 9x}{9} + \dots$$

Uma fórmula trigonométrica conhecida, nos dá

$$y = 2 \cos \frac{1}{2} (\omega_1 - \omega_2)x \sin \frac{1}{2} (\omega_1 + \omega_2)x.$$

Esta equação representa um fenômeno que podemos interpretar como segue: temos uma vibração com a frequência circular $\frac{1}{2} (\omega_1 + \omega_2)$ e com o período $4\pi/(\omega_1 + \omega_2)$. Esta vibração, porém, não possui amplitude constante. Pelo contrário, a "amplitude" é dada pela expressão $2 \cos \frac{1}{2} (\omega_1 - \omega_2)x$, que varia com o período maior $4\pi/(\omega_1 - \omega_2)$. Este ponto de vista é particularmente empregado e de fácil interpretação quando as duas frequências circulares, ω_1 e ω_2 , forem relativamente grandes, enquanto sua diferença $(\omega_1 - \omega_2)$, for pequena, comparada

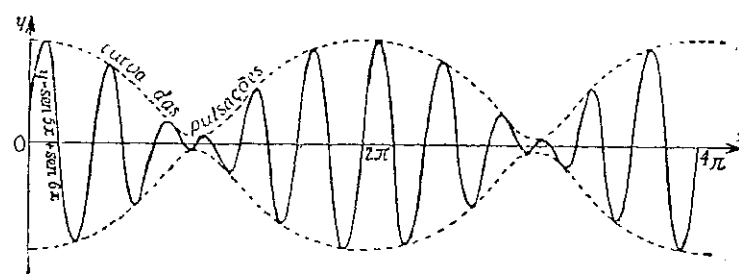


Fig. 6 — Pulsações

com elas. A amplitude $2 \cos \frac{1}{2} (\omega_1 - \omega_2)$ da vibração com período $4\pi/(\omega_1 + \omega_2)$ variará, então, só ligeiramente, em comparação com o período da vibração, e esta mudança de amplitude repetir-se-á periodicamente, com o período $4\pi/(\omega_1 - \omega_2)$. Estas mudanças rítmicas de amplitude são chamadas *pulsações*. Todos conhecem estes fenômenos da acústica e talvez, também, da telegrafia sem-fio. Nesta, as frequências circulares ω_1 e ω_2 estão, via de regra, acima da capacidade de captação do ouvido humano, porém a diferença $\omega_1 - \omega_2$ situa-se entre as notas audíveis, ao passo que as vibrações originais são imperceptíveis pelo ouvido.

A figura 6 ilustra, graficamente, um exemplo de pulsação.

2. EMPRÊGO DA NOTAÇÃO COMPLEXA

1. Observações gerais.

A investigação dos fenômenos vibratórios e das funções periódicas é simplificada quando se utilizam os números complexos, combinando cada par de funções trigonométricas $\cos \omega x$ e $\sin \omega x$, para formar uma expressão do tipo $\cos \omega x + i \sin \omega x = e^{i\omega x}$ (cap. VIII, § 7, pág. 411). Devemos ter presente que uma equação entre quantidades complexas é equivalente a duas entre quantidades reais e, além disso, que os resultados devem ser interpretados e tornados compreensivos no domínio da realidade.

Se substituirmos as funções trigonométricas pelas exponenciais, de acôrdo com a fórmula

$$2 \cos \theta = e^{i\theta} + e^{-i\theta}, \quad 2i \sin \theta = e^{i\theta} - e^{-i\theta},$$

teremos exprimido as vibrações senoidais, em função das quantidades complexas $e^{i\omega x}$, $e^{-i\omega x}$, ou

$$ae^{i\omega(x-\xi)}, \quad ae^{-i\omega(x-\xi)}$$

respectivamente, onde a , ω , e $\omega\xi$ representam as quantidades reais, amplitude, frequência circular e deslocamento da fase. As vibrações reais são obtidas destas expressões complexas, de maneira simples, tomando-se partes reais e partes imaginárias.

A conveniência d'este método de representação, empregado em muitas aplicações, decorre de que as derivadas das vibrações reais, em relação ao tempo x , são obtidas derivando-se a função exponencial complexa como se i fôsse uma constante real, o que é representado pela fórmula

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} a [\cos \omega(x-\xi) + i \sin \omega(x-\xi)] \\ = a\omega [-\sin \omega(x-\xi) + i \cos \omega(x-\xi)] \\ = ia\omega [\cos \omega(x-\xi) + i \sin \omega(x-\xi)], \end{aligned}$$

$$\text{ou} \quad \frac{d}{dx} ae^{i\omega(x-\xi)} = ia\omega e^{i\omega(x-\xi)}.$$

2. Aplicação ao estudo das correntes alternadas.

Ilustraremos o que acabamos de expor por meio de um exemplo importante. Designaremos, no que vai a seguir, a variável independente, tempo, por t , em lugar de x , como o fizemos até aqui.

Consideremos um circuito elétrico com a resistência R e a indutância L , ao qual se imprime uma força eletromotriz externa E (voltagem). No caso da corrente contínua, E é constante, sendo a corrente I dada pela lei de Ohm,

$$E = RI.$$

Tratando-se, porém, de corrente alternada, E será função do tempo t , e por conseguinte, I também o será, resultando, então, a seguinte expressão para a lei de Ohm (pág. 182)

$$E - L \frac{dI}{dt} = RI.$$

No caso mais simples, ao qual restringiremos este estudo, a força eletromotriz externa E é senoidal, com a frequência circular ω . Se, em vez de tomarmos esta oscilação sob a forma $a \cos \omega t$ ou $a \sin \omega t$, combinarmos estas duas possibilidades, teremos E sob a forma complexa

$$E = e^{i\omega t} = \epsilon \cos \omega t + i \epsilon \sin \omega t,$$

em que $\epsilon (> 0)$ representa a amplitude. Operaremos com esta "voltagem complexa", como se i fosse um parâmetro real, obtendo-se, então, uma corrente complexa I . O significado da relação estabelecida entre as quantidades complexas E e I , é que a corrente que corresponde à força eletromotriz $\epsilon \cos \omega t$ é a parte real de I , ao passo que a corrente que corresponde à força eletromotriz $\epsilon \sin \omega t$ será a parte imaginária de I . A corrente complexa pode ser calculada imediatamente, se representarmos I por uma expressão da forma

$$I = \alpha e^{i\omega t} = \alpha(\cos \omega t + i \sin \omega t);$$

isto é, se estabelecermos a hipótese que I também é senoidal, com a frequência circular ω . A derivada de I será, pois, dada por

$$\begin{aligned} \frac{dI}{dt} &= i\alpha\omega e^{i\omega t} \\ &= \alpha\omega(-\sin \omega t + i \cos \omega t). \end{aligned}$$

Substituindo estas quantidades na fórmula generalizada da lei de Ohm, suprimindo-se o fator $e^{i\omega t}$, obteremos a equação $\epsilon - \alpha Li\omega = R\alpha$, ou

$$\alpha = \frac{\epsilon}{R + i\omega L}$$

de sorte que

$$E = (R + i\omega L)I = WI.$$

Podemos considerar esta última equação como a lei de Ohm para correntes alternadas sob a forma complexa, se chamarmos a quantidade

$$W = R + i\omega L$$

a *resistência complexa* do circuito. A lei de Ohm é, assim, a mesma que para a corrente contínua: a corrente é igual à voltagem dividida pela resistência.

Escrevendo-se a resistência complexa sob a forma

$$W = we^{i\delta} = w \cos \delta + iw \sin \delta,$$

onde

$$w = \sqrt{R^2 + L^2 \omega^2}, \quad \operatorname{tg} \delta = \frac{\omega L}{R},$$

obteremos

$$I = \frac{\epsilon}{w} e^{i(\omega t - \delta)}.$$

De acôrdo com esta fórmula, a corrente terá o mesmo período (e frequência circular) que a voltagem. A amplitude a da corrente é relacionada com a amplitude ϵ da força eletromotriz, pela equação

$$a = \frac{\epsilon}{w},$$

e, além disso, há uma diferença de fase entre a corrente e a voltagem. A corrente não atinge seu máximo no mesmo tempo da voltagem, mas sim, δ/ω mais tarde, o mesmo se verificando, naturalmente, para o mínimo. Na engenharia elétrica a quantidade $w = \sqrt{R^2 + L^2 \omega^2}$ é freqüentemente denominada *impedância* ou *resistência da corrente alternada* do circuito para a frequência circular ω . O deslocamento da fase, geralmente dado em graus, é chamado *retardamento*.

3. Representação complexa da superposição de vibrações senoidais.

Até agora, empregamos a notação complexa para representar uma combinação de *duas* vibrações senoidais. Entretanto, uma *única* vibração ou uma vibração composta, do tipo

$$S(x) = \alpha + \sum_{\nu=1}^n (a_{\nu} \cos \nu x + b_{\nu} \sin \nu x)$$

(para simplificar fizemos $\omega = 1$) podem, também, ser reduzidas à forma complexa, substituindo-se

$$\cos \nu x = \frac{1}{2} (e^{i\nu x} + e^{-i\nu x})$$

$$\text{e} \quad \sin \nu x = \frac{1}{2i} (e^{i\nu x} - e^{-i\nu x}).$$

A expressão acima transforma-se, então, em

$$S(x) = \sum_{\nu=-n}^n a_{\nu} e^{i\nu x},$$

em que as quantidades complexas α_ν são ligadas às quantidades reais a , a_ν e b_ν pelas equações

$$a_\nu = \alpha_\nu + \alpha_{-\nu}, \quad \alpha = \alpha_0, \quad b_\nu = i(\alpha_\nu - \alpha_{-\nu}).$$

Para que a equação $a_\nu = \alpha_\nu + \alpha_{-\nu}$ possa incluir o caso em que $\nu = 0$, fazemos, geralmente, $\alpha = \alpha_0 = a_0/2$.

Inversamente, pode-se considerar uma expressão arbitrária da forma

$$\sum_{\nu=-n}^n \alpha_\nu e^{i\nu x}$$

como uma função representativa da superposição de vibrações, escrita sob forma complexa. Para que o resultado desta superposição possa ser real, é necessário, somente, que $\alpha_\nu + \alpha_{-\nu}$ seja real, e que $\alpha_\nu - \alpha_{-\nu}$ seja um imaginário puro, isto é, que α_ν e $\alpha_{-\nu}$ sejam números complexos conjugados.

4. Dedução de uma fórmula trigonométrica.

Empregando a notação complexa, podemos obter uma demonstração muito simples de uma fórmula de que precisaremos mais tarde. Tal é a *fórmula da adição trigonométrica*

$$\sigma_n(\alpha) = \frac{1}{2} + \cos \alpha + \cos 2\alpha + \dots + \cos n\alpha = \frac{\sin(n + \frac{1}{2})\alpha}{2 \sin \frac{1}{2}\alpha},$$

que se verifica para todos os valores de α , exceto 0, $\pm 2\pi$, $\pm 4\pi$, ...

Para demonstrá-lo, substituiremos a função co-seno pela sua expressão exponencial, e escreveremos a soma $\sigma_n(\alpha)$ sob a forma

$$\sigma_n(\alpha) = \frac{1}{2} \sum_{\nu=-n}^n e^{i\nu\alpha}.$$

No segundo membro teremos uma progressão geométrica com a razão comum $q = e^{i\alpha} \neq 1$. Empregando a fórmula comum da adição, teremos,

$$\sigma_n(\alpha) = \frac{1}{2} e^{-in\alpha} \cdot \frac{1 - q^{2n+1}}{1 - q} = \frac{1}{2} \frac{e^{-in\alpha} - e^{(n+1)i\alpha}}{1 - e^{i\alpha}}.$$

Multiplicando-se o numerador e o denominador por $e^{-ia/2}$ virá:

$$\sigma_n(\alpha) = \frac{\sin(n + \frac{1}{2})\alpha}{2 \sin \frac{1}{2}\alpha},$$

como queríamos demonstrar.

EXEMPLOS

1. Desenhar as curvas $y = \sum_{n=1}^N \frac{\sin nx}{n}$, para $N = 3, 5, 6$.
2. Desenhar as curvas $y = \sum_{n=1}^N \frac{\cos nx}{n^2}$, para $N = 3, 6, 8$.
3. Calcular a soma $\sin \alpha + \sin 2\alpha + \dots + \sin n\alpha$.
4. Se $s_m(\alpha) = \frac{\sigma_0(\alpha) + \sigma_1(\alpha) + \dots + \sigma_m(\alpha)}{m+1}$, onde $\sigma_n(\alpha)$ tem o valor $\sigma_n(\alpha) = \frac{1}{2} + \cos \alpha + \cos 2\alpha + \dots + \cos n\alpha$, demonstrar que

$$s_m(\alpha) = \frac{1}{m+1} \left[\frac{\sin \frac{(m+1)\alpha}{2}}{\sin \frac{\alpha}{2}} \right]^2.$$

(A expressão s_m é chamada "núcleo de Fejér", sendo da mais alta importância no estudo da série de Fourier).

5. Demonstrar que $\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} s_m(\alpha) d\alpha = 1$,

sendo $s_m(\alpha)$ o núcleo de Fejér do exemplo anterior (Ex. 4).

3. SÉRIES DE FOURIER

A função

$$S(x) = \alpha + \sum_{\nu=1}^n (a_{\nu} \cos \nu x + b_{\nu} \sin \nu x)$$

resultante da superposição de vibrações senoidais, contém $2n+1$ constantes arbitrárias, α , a_{ν} , b_{ν} . O problema que surge é indagar se tais constantes podem ser escolhidas de modo que no intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$ a soma $S(x)$ se aproxime de uma função dada, $f(x)$ e, se assim fôr, como podemos determiná-las. Mais precisamente, verificaremos se a função $f(x)$ pode ser desenvolvida segundo a série infinita

$$f(x) = \alpha + \sum_{\nu=1}^{\infty} (a_{\nu} \cos \nu x + b_{\nu} \sin \nu x).$$

Admitindo-se, por um momento, que este desenvolvimento da função $f(x)$ seja efetivamente possível, e que a série possua convergência uniforme no intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, obteremos uma reação simples entre a função $f(x)$ e os coeficientes $\alpha = \frac{1}{2}a_0$, a_{ν} e b_{ν} . (Veremos, em breve, que a notação $\alpha = \frac{1}{2}a_0$ se justifica plenamente.) Multiplicamos o de-

envolvimento hipotético acima por $\cos vx$ e integramos termo por termo, o que é possível, dada a convergência uniforme admitida. Em virtude das relações ortogonais

$$\begin{aligned}\int_{-\pi}^{+\pi} \sin mx \sin nx \, dx &= \begin{cases} 0, & \text{se } m \neq n, \\ \pi, & \text{se } m = n \neq 0, \end{cases} \\ \int_{-\pi}^{+\pi} \sin mx \cos nx \, dx &= 0, \\ \int_{-\pi}^{+\pi} \cos mx \cos nx \, dx &= \begin{cases} 0, & \text{se } m \neq n, \\ \pi, & \text{se } m = n \neq 0, \end{cases}\end{aligned}$$

demonstradas no cap. IV, § 3 (pág. 217), obtemos, imediatamente, as fórmulas

$$a_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x) \cos \nu x \, dx$$

para os coeficientes. Da mesma forma, multiplicando-se a série por $\sin vx$ e integrando-se, virá:

$$b_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x) \sin \nu x \, dx.$$

Estas fórmulas apresentam uma sequência definida dos coeficientes a_ν e b_ν , usualmente denominados coeficientes de Fourier, para cada função $f(x)$, definida e contínua no intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, ou que tenha somente um número finito de descontinuidades no seu interior. Sendo dada a função $f(x)$, podemos usar essas quantidades a_ν e b_ν para formarmos as somas parciais da série de Fourier

$$S_n(x) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{\nu=1}^n (a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x),$$

o que permite, também, escrever a “série infinita de Fourier” correspondente. A questão consistirá em distinguir classes simples de funções $f(x)$ para as quais a série de Fourier seja convergente, representando, de fato, a função.

Para estabelecermos o resultado que vamos demonstrar, introduziremos a seguinte definição. Uma função $f(x)$ será *seccionalmente regular* ⁽¹⁾ num intervalo, se for *seccionalmente contínua* ⁽²⁾ (isto é, contínua

(1) Em alemão: *stückweise glatt*. Em inglês: *sectionally smooth*.

(2) Em alemão: *stückweise stetig*. Em inglês: *sectionally continuous*.

no intervalo, exceto para um número finito de saltos com descontinuidades) e, além disso, se sua derivada de primeira ordem, $f'(x)$ for seccionalmente contínua.

Imaginaremos a função $f(x)$, definida originariamente no intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, como desenvolvida periodicamente.

Em cada ponto no qual a função $f(x)$ tiver um salto de descontinuidade, será alterada, se necessário, assumindo então um valor igual à média aritmética dos limites da esquerda e da direita de $f(x)$. Podemos, pois, escrever

$$f(x) = \frac{1}{2} (f(x-0) + f(x+0)),$$

onde $f(x-0)$ e $f(x+0)$ são simplesmente os limites de $f(x)$ quando x se aproxima de x pela esquerda ou pela direita, respectivamente. Esta equação, como é lógico, será verdadeira para qualquer ponto x em que $f(x)$ for contínua.

Nosso objetivo é o teorema seguinte:

Se a função $f(x)$ for seccionalmente regular, satisfazendo, ao mesmo tempo, a equação acima, o seu desenvolvimento segundo a série de Fourier é convergente em qualquer ponto x e representa a função ⁽¹⁾.

Demonstraremos, depois, o teorema:

Em qualquer intervalo fechado, no qual a função $f(x)$ (suposta periodicamente desenvolvida) seja contínua e, também, seccionalmente regular, a sua série de Fourier converge uniformemente.

Finalmente:

Se a função $f(x)$ for seccionalmente regular, não tendo descontinuidades, o seu desenvolvimento, segundo a série de Fourier, possuirá convergência absoluta.

As demonstrações destes teoremas serão dadas no § 5 (pág. 447). Por enquanto, frisaremos que as funções que podem ser desenvolvidas segundo estes teoremas possuem alto grau de arbitrariedade, ou seja, não é necessário que elas sejam dadas por uma única expressão analítica.

Na próxima seção tornaremos manifesta a extraordinária fertilidade dos desenvolvimentos segundo a série de Fourier, discutindo alguns exemplos.

⁽¹⁾ Notemos, de passagem, que este teorema pode ser demonstrado para classes mais gerais de funções. Os resultados a que chegamos aqui, contudo, bastam para todas as aplicações.

4. EXEMPLOS SOBRE SÉRIES DE FOURIER

1. Observações preliminares.

Suponhamos uma função $f(x)$, com o período 2π , definida no intervalo $-\pi < x < \pi$. Fora deste intervalo, tanto para a esquerda como para a direita, ela pode ser desenvolvida periodicamente, como vimos na página 426.

Antes de entrarmos em detalhes, notemos que se $f(x)$ for uma função *par* (pág. 20), é claro que $f(x) \sin \nu x$ será *ímpar*, ao passo que $f(x) \cos \nu x$ será *par*, de sorte que

$$b_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x) \sin \nu x \, dx = 0; \quad a_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \cos \nu x \, dx.$$

Obtemos, assim, uma "série de co-senos." Se, por outro lado, a função $f(x)$ for *ímpar*, teremos

$$a_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x) \cos \nu x \, dx = 0; \quad b_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin \nu x \, dx.$$

Deduzimos, portanto, uma "série de senos".⁽¹⁾

2. Desenvolvimento das funções $\psi(x) = x$ e $\varphi(x) = x^2$.

A função ímpar, x , nos dá $b_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \sin \nu x \, dx$ e, integrando-se por partes,

$$\frac{\pi}{2} b_\nu = \frac{-x \cos \nu x}{\nu} \Big|_0^\pi + \frac{1}{\nu} \int_0^\pi \cos \nu x \, dx = (-1)^{\nu+1} \frac{\pi}{\nu}.$$

Logo, a função periódica $\psi(x)$, que é igual a x no intervalo $-\pi < x < \pi$ (fig. 7), permitirá o desenvolvimento

$$\psi(x) = 2 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - + \dots \right).$$

Fazendo-se $x = \pi/2$, teremos a série de Gregório

$$\frac{\pi}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - + \dots,$$

que já conhecemos (pág. 319). A função $\psi(x)$ representada por esta série não é contínua. Pelo contrário, ela salta de 2π nos pontos $x = k\pi$, $k = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots$.

(1) Consequentemente, se a função $f(x)$ for dada, inicialmente, só no intervalo $0 < x < \pi$, poderemos desenvolvê-la no intervalo $-\pi < x < 0$, seja como função ímpar, seja como par, desenvolvendo-a correspondentemente, no intervalo $0 < x < \pi$, como série de senos ou de co-senos.

Nestes pontos de descontinuidade, isto é, nos pontos $x = k\pi$, $k = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots$, cada termo da série será zero, sendo, portanto, zero o valor da própria função. Logo, nos pontos de descontinuidade a série representa a média aritmética dos limites da esquerda e da direita.

Sendo ξ um número fixo qualquer entre $-\pi$ e π , e se substituirmos x por $(x - \xi)$ nas séries acima, teremos

$$\begin{aligned}\psi(x - \xi) &= 2 \left[\frac{\sin(x - \xi)}{1} - \frac{\sin 2(x - \xi)}{2} + \frac{\sin 3(x - \xi)}{3} - \dots \right] \\ &= -\frac{2}{1} \sin \xi \cos x + \frac{2}{1} \cos \xi \sin x + \frac{2}{2} \sin 2\xi \cos 2x \\ &\quad - \frac{2}{2} \cos 2\xi \sin 2x - \frac{2}{3} \sin 3\xi \cos 3x + \frac{2}{3} \cos 3\xi \sin 3x + \dots\end{aligned}$$

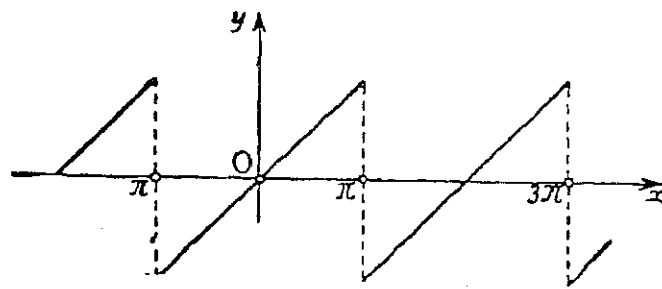


Fig. 7

Podemos, também, escrever estas expressões sob a forma de séries de Fourier, com os coeficientes

$$a_0 = 0, \quad a_n = 2 \frac{(-1)^n}{n} \sin n\xi, \quad b_n = 2 \frac{(-1)^{n-1}}{n} \cos n\xi,$$

que tendem para zero quando n cresce; esta série representa uma função com as descontinuidades descritas acima, nos pontos $x = \xi \pm \pi$, $x = \xi \pm 3\pi$, \dots .

Acharemos para a função par $\phi(x) = x^2$, integrando por partes duas vezes que

$$\begin{aligned}a_\nu &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x^2 \cos \nu x \, dx = (-1)^\nu \frac{4}{\nu^2} \quad (\nu > 0), \\ a_0 &= \frac{2\pi^2}{3},\end{aligned}$$

de forma que teremos o desenvolvimento

$$\varphi(x) = \frac{\pi^2}{3} - 4 \left(\frac{\cos x}{1^2} - \frac{\cos 2x}{2^2} + \frac{\cos 3x}{3^2} - \dots \right).$$

Derivando esta série termo por termo e dividindo por 2, teremos novamente a série de $\psi(x) = x$.

3. Desenvolvimento da função $x \cos x$.

Para esta função ímpar, teremos

$$a_\nu = 0, \quad b_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \cos x \sin \nu x \, dx.$$

Empregando a fórmula

$$\int_0^\pi x \sin \mu x \, dx = (-1)^{\mu+1} \frac{\pi}{\mu} \quad (\mu = 1, 2, \dots)$$

estabelecida na subseção anterior, calculamos b_ν :

$$\begin{aligned} b_\nu &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \cos x \sin \nu x \, dx = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi x [\sin(\nu+1)x + \sin(\nu-1)x] \, dx \\ &= \frac{(-1)^{\nu+2}}{\nu+1} + \frac{(-1)^\nu}{\nu-1} = (-1)^\nu \frac{2\nu}{\nu^2-1} \quad (\nu = 2, 3, \dots), \\ b_1 &= -\frac{1}{2}. \end{aligned}$$

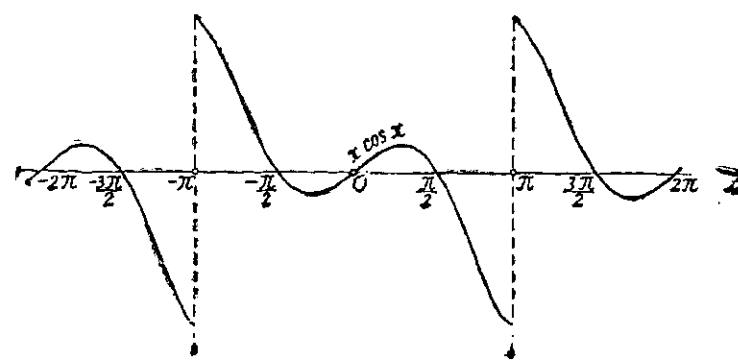


Fig. 8

Obtemos, pois, a série

$$x \cos x = -\frac{1}{2} \sin x + 2 \sum_{\nu=2}^{\infty} \frac{(-1)^\nu \nu}{\nu^2-1} \sin \nu x,$$

que se transformará em

$$x(1 + \cos x) = \frac{3}{2} \sin x + 2 \left(\frac{\sin 2x}{1 \cdot 2 \cdot 3} - \frac{\sin 3x}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \frac{\sin 4x}{3 \cdot 4 \cdot 5} - \dots \right).$$

se lhe adicionarmos a série estabelecida na página 440. Quando a função igual a $x \cos x$ no intervalo $-\pi < x < \pi$ for desenvolvida periodicamente além dele, ocorrerão as descontinuidades (fig. 8) já estabelecidas para a função $\psi(x)$ estudada no n.º 2. Por outro lado, se a função $x(1 + \cos x)$ for desenvolvida periodicamente, ela permanecerá contínua nos extremos do intervalo, e, efetivamente, sua derivada também será contínua, visto as descontinuidades serem eliminadas pelo fator $1 + \cos x$ que, juntamente com sua derivada, se anula nos pontos extremos.

4. Função $f(x) = |x|$.

Esta função é par; conseqüentemente, $b_\nu = 0$ e

$$a_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \cos \nu x \, dx,$$

que, integrada por partes nos dá:

$$\begin{aligned} \int_0^\pi x \cos \nu x \, dx &= \left. \frac{1}{\nu} x \sin \nu x \right|_0^\pi - \frac{1}{\nu} \int_0^\pi \sin \nu x \, dx \\ &= \begin{cases} 0, & \text{se } \nu \text{ fôr par e } \neq 0, \\ -\frac{2}{\nu^2}, & \text{se } \nu \text{ fôr ímpar.} \end{cases} \end{aligned}$$

Por conseguinte,

$$f(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \left(\cos x + \frac{\cos 3x}{3^2} + \frac{\cos 5x}{5^2} + \dots \right).$$

Fazendo-se $x = 0$, obteremos a fórmula notável

$$\frac{\pi^2}{8} = 1 + \frac{1}{3^2} + \frac{1}{5^2} + \dots$$

5. Exemplo

A função definida pela equação

$$f(x) = \begin{cases} -1, & \text{para } -\pi < x < 0, \\ 0, & \text{para } x = 0, \\ +1, & \text{para } 0 < x < \pi, \end{cases}$$

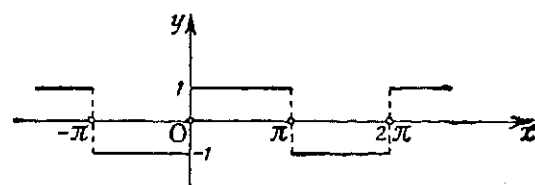


Fig. 9

como está representada na figura 9, é uma função ímpar. Logo, $a_\nu = 0$ e

$$b_\nu = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \sin \nu x \, dx = \begin{cases} 0 & \text{se } \nu \text{ fôr par,} \\ \frac{4}{\pi \nu} & \text{se } \nu \text{ fôr ímpar,} \end{cases}$$

de sorte que a série de Fourier para a função dada será

$$f(x) = \frac{4}{\pi} \left(\frac{\sin x}{1} + \frac{\sin 3x}{3} + \dots \right).$$

Para $x = \frac{\pi}{2}$, em particular, teremos, novamente, a série de Gregório.

Esta série pode ser deduzida da referente a $|x|$, pela derivação termo a termo.

6. Função $f(x) = |\operatorname{sen} x|$.

A função par $f(x) = |\operatorname{sen} x|$ pode ser desenvolvida segundo a série dos cosenos, sendo os coeficientes a_ν dados pelas seguintes transformações:

$$\begin{aligned} \frac{\pi}{2} a_\nu &= \int_0^\pi \operatorname{sen} x \cos \nu x \, dx = \frac{1}{2} \int_0^\pi [\operatorname{sen} (\nu + 1)x - \operatorname{sen} (\nu - 1)x] \, dx \\ &= \begin{cases} 0 & \text{se } \nu \text{ fôr ímpar,} \\ \frac{-2}{\nu^2 - 1} & \text{se } \nu \text{ fôr par.} \end{cases} \end{aligned}$$

Obteremos, então,

$$f(x) = |\operatorname{sen} x| = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{\mu=1}^{\infty} \frac{\cos 2\mu x}{4\mu^2 - 1}.$$

7. Desenvolvimento da função $\cos \mu x$. Resolução da co-tangente em frações parciais. Produto infinito do seno.

Seja $f(x) = \cos \mu x$ para $-\pi < x < \pi$, onde μ não é inteiro. Como $f(x)$ é par, teremos novamente $b_\nu = 0$, enquanto

$$\begin{aligned} \frac{\pi}{2} a_\nu &= \int_0^\pi \cos \mu x \cos \nu x \, dx = \frac{1}{2} \int_0^\pi [\cos (\mu + \nu)x + \cos (\mu - \nu)x] \, dx \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{\operatorname{sen} (\mu + \nu)\pi}{\mu + \nu} + \frac{\operatorname{sen} (\mu - \nu)\pi}{\mu - \nu} \right] \\ &= \frac{\mu(-1)^\nu}{\mu^2 - \nu^2} \operatorname{sen} \mu\pi. \end{aligned}$$

Dêste modo virá

$$\cos \mu x = \frac{2\mu \operatorname{sen} \mu\pi}{\pi} \left(\frac{1}{2\mu^2} - \frac{\cos x}{\mu^2 - 1^2} + \frac{\cos 2x}{\mu^2 - 2^2} - \dots \right).$$

Esta função se conserva contínua nos pontos $x = \pm\pi$. Se fizermos $x = \pi$ e dividirmos ambos os membros por $\operatorname{sen} \mu\pi$, escrevendo, então, x em lugar de μ , teremos a equação

$$\cotg \pi x = \frac{2x}{\pi} \left(\frac{1}{2x^2} + \frac{1}{x^2 - 1^2} + \frac{1}{x^2 - 2^2} + \dots \right).$$

Esta é uma fórmula muito importante, freqüentemente discutida em análise e denominada: *resolução da co-tangente em frações parciais*. Podemos escrever esta série sob a forma

$$\cotg \pi x - \frac{1}{\pi x} = -\frac{2x}{\pi} \left(\frac{1}{1^2 - x^2} + \frac{1}{2^2 - x^2} + \dots \right).$$

Quando x estiver contido no intervalo $0 \leq x \leq q < 1$, o termo de ordem n do segundo membro será menor, em valor absoluto, do que $\frac{2}{\pi} \frac{1}{n^2 - q^2}$. Logo, a série pos-

suirá convergência uniforme no intervalo, podendo ser integrada termo por termo. Obteremos, então,

$$\pi \int_0^x \left(\cotg \pi t - \frac{1}{\pi t} \right) dt = \log \frac{\operatorname{sen} \pi x}{\pi x} - \lim_{a \rightarrow 0} \log \frac{\operatorname{sen} \pi a}{\pi a} = \log \frac{\operatorname{sen} \pi x}{\pi x}$$

no primeiro membro, e

$$\log \left(1 - \frac{x^2}{1^2} \right) + \log \left(1 - \frac{x^2}{2^2} \right) + \dots = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{\nu=1}^n \log \left(1 - \frac{x^2}{\nu^2} \right)$$

no segundo, multiplicando ambos por π . Se passarmos da função logarítmica para a exponencial, teremos:

$$\begin{aligned} \frac{\operatorname{sen} \pi x}{\pi x} &= \lim_{n \rightarrow \infty} e^{\sum_{\nu=1}^n \log (1 - x^2/\nu^2)} = \lim_{n \rightarrow \infty} e^{\sum_{\nu=1}^n \log (1 - x^2/\nu^2)} \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \prod_{\nu=1}^n \left(1 - \frac{x^2}{\nu^2} \right). \end{aligned}$$

Logo,

$$\operatorname{sen} \pi x = \pi x \left(1 - \frac{x^2}{1^2} \right) \left(1 - \frac{x^2}{2^2} \right) \left(1 - \frac{x^2}{3^2} \right) \dots$$

Obtivemos, assim, a notável expressão do seno, como produto infinito ⁽¹⁾. Fazendo $x = \frac{1}{2}$, virá o produto de Wallis

$$\frac{\pi}{2} = \prod_{\nu=1}^{\infty} \frac{2\nu}{2\nu-1} \cdot \frac{2\nu}{2\nu+1} = \frac{2}{1} \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{3} \cdot \frac{4}{5} \dots,$$

como foi obtido na página 224.

8. Outros exemplos.

Por transformações rápidas, como as anteriores, teremos os seguintes exemplos de desenvolvimentos em séries.

A função $f(x)$ definida pela equação $f(x) = \operatorname{sen} \mu x$ no intervalo $-\pi < x < \pi$ pode ser desenvolvida segundo a série

$$f(x) = \operatorname{sen} \mu x = -\frac{2 \operatorname{sen} \mu \pi}{\pi} \left(\frac{\operatorname{sen} x}{\mu^2 - 1^2} - \frac{2 \operatorname{sen} 2x}{\mu^2 - 2^2} + \frac{3 \operatorname{sen} 3x}{\mu^2 - 3^2} - \dots \right).$$

Se fizermos $x = \frac{\pi}{2}$ e se empregarmos a relação $\operatorname{sen} \mu \pi = 2 \operatorname{sen} \frac{\mu \pi}{2} \cos \frac{\mu \pi}{2}$, teremos o desenvolvimento da secante em frações parciais, isto é, da função $\frac{1}{\cos \mu \frac{\pi}{2}}$. O desenvolvimento é

$$\pi \sec \pi x = \frac{\pi}{\cos \pi x} = 4 \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu} (2\nu-1)}{4x^2 - (2\nu-1)^2},$$

em que escrevemos x para $\mu/2$.

⁽¹⁾ Esta fórmula é particularmente interessante porque mostra que a função $\operatorname{sen} \pi x$ se anula nos pontos $x = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$. A este respeito ela corresponde à fatoração de um polinômio, quando os zeros respectivos forem conhecidos.

As séries para as funções hiperbólicas $\text{Ch } \mu x$ e $\text{Sh } \mu x$ ($-\pi < x < \pi$), são

$$\text{Ch } \mu x = \frac{2\mu}{\pi} \text{Sh } \mu\pi \left(\frac{1}{2\mu^2} - \frac{\cos x}{\mu^2 + 1^2} + \frac{\cos 2x}{\mu^2 + 2^2} - \frac{\cos 3x}{\mu^2 + 3^2} + \dots \right),$$

$$\text{Sh } \mu x = \frac{2}{\pi} \text{Sh } \mu\pi \left(\frac{\sin x}{\mu^2 + 1^2} - \frac{2 \sin 2x}{\mu^2 + 2^2} + \frac{3 \sin 3x}{\mu^2 + 3^2} - \dots \right).$$

EXEMPLOS

1. Determinar o desenvolvimento das funções periódicas, com período 2π , segundo a série de Fourier, as quais são definidas pelas fórmulas

$$(a) e^{ax}, \quad (b) (x^2 - \pi^2)^2, \quad (c) \sin ax (1 + \cos x),$$

$$(d) j(x) = 1 \quad (a \leq x \leq b), \quad f(x) = 0 \quad (-\pi < x < a), \quad f(x) = 0 \quad (b < x \leq \pi),$$

no intervalo $-\pi < x \leq \pi$.

2. A função $f(t)$ é periódica, com o período 1, sendo definida por $f(t) = t$, em $0 \leq x < 1$. Demonstrar que $f(t) = \frac{1}{2} - \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin 2n\pi t}{n}$.

3. Os polinômios $B_n(t)$ (polinômios de Bernoulli) são definidos pelas relações:

$$(a) B_1(t) = t - \frac{1}{2}; \quad (b) B_n'(t) = n B_{n-1}(t); \quad (c) \int_0^1 B_n(t) dt = 0.$$

Achar $B_2(t)$, $B_3(t)$, $B_4(t)$.

(Nota. — Os números $B_n(0)$ são racionais sendo, de fato, os mesmos números de Bernoulli, como se pode verificar nas págs. 422, 423).

4. Verificar os desenvolvimentos segundo a série de Fourier, para os seguintes polinômios de Bernoulli:

$$B_1(t) = -\frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin 2n\pi t}{n}, \quad B_3(t) = \frac{3}{2\pi^3} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin 2n\pi t}{n^3},$$

$$B_2(t) = \frac{1}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos 2n\pi t}{n^2}, \quad B_4(t) = -\frac{3}{\pi^4} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos 2n\pi t}{n^4}.$$

$$5. \text{ Demonstrar que } \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6}, \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^4} = \frac{\pi^4}{90}.$$

$$6. \text{ Demonstrar que } \frac{1}{1^3} - \frac{1}{3^3} + \frac{1}{5^3} - \frac{1}{7^3} + \dots = \frac{\pi^3}{32}.$$

$$7. \text{ Provar que } (a) 1 + \frac{1}{3^2} + \frac{1}{5^2} + \frac{1}{7^2} + \dots = \frac{\pi^2}{8}.$$

$$(b) 1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \frac{1}{4^2} + \dots = \frac{\pi^2}{12}.$$

$$(c) 1 - \frac{1}{2^4} + \frac{1}{3^4} - \frac{1}{4^4} + \dots = \frac{7\pi^4}{720}.$$

8. Estabelecer o produto infinito do co-seno da relação

$$\cos \pi x = \frac{\sin 2\pi x}{2 \sin \pi x}.$$

5. CONVERGÊNCIA DAS SÉRIES DE FOURIER

Demonstraremos agora, rigorosamente, os teoremas enunciados no § 3 (pág. 439) e ilustrados no § 4 (pág. 440).

1. Convergência das séries de Fourier de funções seccionalmente regulares.

Lembraremos, de início, que se $f(x)$ fôr uma função qualquer, definida e seccionalmente contínua (isto é, contínua, exceto para um número finito de descontinuidades, no máximo) no domínio $-\pi \leq x \leq \pi$, podemos formar os coeficientes da série de Fourier para $f(x)$, de acôrdo com as fórmulas

$$a_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(t) \cos \nu t \, dt, \quad b_\nu = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(t) \sin \nu t \, dt,$$

sendo então possível escrevermos a série

$$\frac{1}{2} a_0 + \sum_{\nu=1}^{\infty} (a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x).$$

Esta é a denominada série de Fourier correspondente a $f(x)$, independentemente da sua convergência. Determinaremos, agora, as condições que $f(x)$ deve satisfazer para que se tenha certeza de que a série representa de fato a função e é convergente. Admitiremos que $f(x)$ é desenvolvida periodicamente, fora do intervalo $-\pi < x \leq \pi$.

Demonstraremos, então, o teorema

Se a função $f(x)$ fôr seccionalmente regular ⁽¹⁾, e se, em cada ponto de descontinuidade (x) , satisfizer a equação $f(x) = \frac{1}{2} [f(x-0) + f(x+0)]$, a série de Fourier correspondente à função dada $f(x)$ será convergente em qualquer ponto e representará a função.

Para a demonstração, consideremos as somas parciais

$$S_n(x) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{\nu=1}^n (a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x).$$

Se substituirmos os coeficientes pelas integrais que estabelecemos acima, alterando a ordem da integração e da somação, virá

$$S_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(t) \left[\frac{1}{2} + \sum_{\nu=1}^n (\cos \nu t \cos \nu x + \sin \nu t \sin \nu x) \right] dt,$$

⁽¹⁾ Isto é, tanto $f(x)$ como sua derivada $f'(x)$ são seccionalmente contínuas.

ou, empregando o teorema da adição dos co-senos,

$$S_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\tau}^{+\tau} f(t) \left[\frac{1}{2} + \sum_{\nu=1}^n \cos \nu(t-x) \right] dt.$$

Aplicando-se, então, a fórmula da adição trigonométrica (pág. 436), teremos

$$S_n(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\tau}^{+\tau} f(t) \frac{\sin(n+\frac{1}{2})(t-x)}{\sin \frac{1}{2}(t-x)} dt.$$

Finalmente, fazendo-se $\tau = (t-x)$ e notando-se a periodicidade do integrando, obteremos

$$S_n(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\tau}^{+\tau} f(x+\tau) \frac{\sin(n+\frac{1}{2})\tau}{\sin \frac{1}{2}\tau} d\tau.$$

Partindo da soma parcial $S_n(x)$ sob esta forma, podemos demonstrar, com o auxílio do lema abaixo, que $S_n(x)$ tende para $f(x)$.

Lema. Quando a função $s(x)$ for seccionalmente contínua no intervalo $a \leq x \leq b$, o integrando

$$I = \int_a^b s(t) \sin \lambda t \, dt$$

tenderá para 0, à medida que λ crescer.

Na demonstração deve-se admitir que $s(x)$ seja contínua no intervalo completo, visto que de outra forma precisaríamos, apenas, limitar o raciocínio aos subintervalos em que $s(x)$ é contínua.

Como no argumento empregado nas páginas 418 e seguintes, observaremos que, se λ for positivo, a função $\sin \lambda t$ será alternadamente positiva e negativa nos intervalos sucessivos de comprimento π/λ . Para valores grandes de λ , as contribuições dos intervalos adjacentes para a integral quase se cancelam, porque, em vista da continuidade, os valores de $s(x)$ em dois destes domínios adjacentes diferem muito pouco entre si. Usaremos esta circunstância, transformando a integral I pela substituição $t = \tau + h$, em que $h = \pi/\lambda$; então, $\sin \lambda t = -\sin \lambda \tau$ e

$$I = - \int_{a-h}^{b-h} s(\tau + h) \sin \lambda \tau \, d\tau.$$

Escrevendo-se, de novo, t em vez de τ , e somando-se as duas expres-

ções de I , virá

$$2I = - \int_{a-h}^a s(t+h) \operatorname{sen} \lambda t \, dt + \int_a^{b-h} [s(t) - s(t+h)] \operatorname{sen} \lambda t \, dt \\ + \int_{b-h}^b s(t) \operatorname{sen} \lambda t \, dt.$$

Se M fôr um limite superior do valor absoluto de $s(x)$, isto é, se para qualquer valor de x , no domínio considerado, $|s(x)| \leq M$, a desigualdade

$$2|I| \leq 2Mh + \int_a^{b-h} |s(t) - s(t+h)| \, dt$$

decorre imediatamente da expressão encontrada para I . Seja, agora, ϵ uma quantidade positiva qualquer; se escolhermos λ tão grande que no intervalo completo $a \leq t \leq b-h$ a expressão $|s(t) - s(t+h)|$ permanença menor do que $\epsilon/(b-a)$, e também, $Mh = \frac{M\pi}{\lambda} < \frac{\epsilon}{2}$, teremos $|I| < \epsilon$. Conseqüentemente, desde que podemos escolher ϵ tão pequeno quanto quisermos, $\lim_{\lambda \rightarrow \infty} I = 0$.⁽¹⁾

Além dêste lema, precisamos da fórmula de integração

$$\int_0^\pi \frac{\operatorname{sen} (n + \frac{1}{2})t}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = \frac{\pi}{2},$$

que se verifica para qualquer inteiro positivo n . Isto se demonstra rapidamente, empregando-se a fórmula da soma dos co-senos, visto que

$$\int_0^\pi \frac{\operatorname{sen} (n + \frac{1}{2})t}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = \int_0^\pi \left(\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^n \cos kt \right) dt = \frac{\pi}{2}.$$

Demonstração do teorema principal. — Pelo lema estabelecido, será fácil demonstrarmos o teorema principal, isto é, comprovar a fórmula

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x+t) \frac{\operatorname{sen} (n + \frac{1}{2})t}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = f(x).$$

(1) Admitindo-se que $s(x)$, além de ser contínua, possui a derivada $s'(x)$ seccionalmente contínua; a demonstração do lema decorre, simplesmente, da integração por partes. Teremos, então,

$$\int_a^b s(t) \operatorname{sen} \lambda t \, dt = \frac{1}{\lambda} \left[s(a) \cos \lambda a - s(b) \cos \lambda b + \int_a^b s'(t) \cos \lambda t \, dt \right].$$

Vemos logo, nesta expressão, que à medida que λ cresce, o segundo membro tende para zero.

Começaremos subdividindo o intervalo de integração na origem. Para valores fixos de x , a função ⁽¹⁾

$$s(t) = \frac{f(x+t) - f(x+0)}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t}$$

é seccionalmente contínua no domínio $0 \leq t \leq \pi$. Isto é claro quando $0 < t \leq \pi$, ao passo que a continuidade quando $t = 0$ decorre da hipótese feita, de existir derivada do segundo membro

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow 0, t > 0} \frac{f(x+t) - f(x+0)}{t} &= \lim_{t \rightarrow +0} \frac{f(x+t) - f(x+0)}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \cdot \frac{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t}{t} \\ &= \lim_{t \rightarrow +0} \frac{f(x+t) - f(x+0)}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t}. \end{aligned}$$

Logo, quando $\lambda = n + \frac{1}{2}$ crescer, a integral

$$\begin{aligned} &\frac{1}{\pi} \int_0^\pi s(t) \operatorname{sen} \lambda t \, dt \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi f(x+t) \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{\operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt - \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi f(x+0) \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{\operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt \end{aligned}$$

tenderá para zero.

Como, porém, o fator $f(x+0)$ pode ser excluído da segunda integral do segundo membro, e como a integral $\int_0^\pi \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{2 \operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt$ é igual

a $\frac{\pi}{2}$ para $\lambda = n + \frac{1}{2}$, obtemos logo a equação ⁽²⁾

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi f(x+t) \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{\operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = \frac{1}{2} f(x+0).$$

Da mesma forma teremos

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^0 f(x+t) \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{\operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = \frac{1}{2} f(x-0),$$

no intervalo $-\pi \leq t \leq 0$ e, por adição, virá

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x+t) \frac{\operatorname{sen} \lambda t}{\operatorname{sen} \frac{1}{2}t} \, dt = f(x).$$

⁽¹⁾ Para esta notação, veja-se a página 439.

⁽²⁾ Fazendo-se $x = 0$, $f(t) = (\operatorname{sen} \frac{1}{2}t)/t$ nesta equação, e substituindo t por u/λ , obteremos a importante relação (págs. 251-253).

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_0^{\lambda\pi} \frac{\operatorname{sen} u}{u} \, du = \frac{\pi}{2}.$$

2. Investigações subsequentes sobre a convergência.

Na vizinhança dos pontos em que a função $f(x)$ é descontínua (pontos críticos), a série de Fourier não é uniformemente convergente, pois, de acordo com o cap. VIII, § 4 (pág. 393), toda a série de funções contínuas, uniformemente convergente, tem soma contínua. Não obstante, temos o seguinte teorema importante:

Se uma função seccionalmente regular e periódica não tiver descontinuidades, sua série de Fourier converge absoluta e uniformemente. A convergência da série de Fourier para qualquer função seccionalmente regular é uniforme em todo o intervalo fechado que não contiver pontos de descontinuidade da função.

Para demonstrar este teorema, partiremos de uma desigualdade fundamental, satisfeita pelos coeficientes da série de Fourier de qualquer função $f(x)$, seccionalmente contínua (observe-se que não se imaginou $f(x)$ seccionalmente regular). Esta desigualdade, denominada *desigualdade de Bessel*, estabelece, para qualquer valor de n

$$\frac{1}{2} a_0^2 + \sum_{\nu=1}^n (a_\nu^2 + b_\nu^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} [f(x)]^2 dx.$$

A demonstração decorre de que a expressão

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \left[f(x) - \frac{1}{2} a_0 - \sum_{\nu=1}^n (a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x) \right]^2 dx$$

é sempre positiva ou nula. Se calcularmos a integral, desenvolvendo o colchete sob o sinal, lembrando as relações ortogonais e a definição dos coeficientes de Fourier, obteremos imediatamente a desigualdade de Bessel sob a forma

$$\int_{-\pi}^{+\pi} [f(x)]^2 dx - \pi \left[\frac{1}{2} a_0^2 + \sum_{\nu=1}^n (a_\nu^2 + b_\nu^2) \right] \geq 0.$$

Além da desigualdade de Bessel, empregamos a de Schwarz (pág. 13): se u_1, u_2, \dots, u_n e v_1, v_2, \dots, v_n , forem números reais, arbitrários, será sempre verdade que

$$\left(\sum_{\nu=1}^n u_\nu v_\nu \right)^2 \leq \sum_{\nu=1}^n u_\nu^2 \cdot \sum_{\nu=1}^n v_\nu^2,$$

ocorrendo o sinal de igualdade somente quando as seqüências u e v forem proporcionais.

Admitiremos, agora, que a função periódica $f(x)$ seja seccionalmente regular e, também, contínua. A derivada $g(x) = f'(x)$ será seccional-

mente contínua, sendo fácil de demonstrar que os coeficientes da série de Fourier, c_ν e d_ν , de $g(x)$, satisfazem as relações

$$\left. \begin{aligned} c_0 &= 0 \\ c_\nu &= \nu b_\nu \\ d_\nu &= -\nu a_\nu \end{aligned} \right\} (\nu \geq 1);$$

integrando por partes, teremos

$$\begin{aligned} c_\nu &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} g(x) \cos \nu x \, dx \\ &= \frac{1}{\pi} f(x) \cos \nu x \Big|_{-\pi}^{+\pi} + \frac{\nu}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(x) \sin \nu x \, dx = \nu b_\nu, \end{aligned}$$

verificando-se demonstração semelhante para os outros enunciados.

A desigualdade de Bessel, aplicada à função $g(x)$ dá, pois,

$$\sum_{\nu=1}^n \nu^2 (a_\nu^2 + b_\nu^2) = \sum_{\nu=1}^n (c_\nu^2 + d_\nu^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} [g(x)]^2 \, dx.$$

Se, para abreviar, designarmos o segundo membro por M^2 , e aplicarmos a desigualdade de Schwarz, acharemos que, quando $m > n$,

$$\begin{aligned} \sum_{\nu=n+1}^m |a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x| &\leq \sum_{\nu=n+1}^m \sqrt{a_\nu^2 + b_\nu^2} \\ &= \sum_{\nu=n+1}^m \left(\frac{1}{\nu} \sqrt{\nu^2 a_\nu^2 + \nu^2 b_\nu^2} \right) \leq M \sqrt{\sum_{\nu=n+1}^m \frac{1}{\nu^2}}, \end{aligned}$$

visto que $\sqrt{a_\nu^2 + b_\nu^2}$ é a amplitude da função periódica $a_\nu \cos \nu x + b_\nu \sin \nu x$.

Graças, porém à convergência de $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{1}{\nu^2}$, o segundo membro, que é

independente de x , pode ser tornado tão pequeno quanto desejarmos, escolhendo-se n e m suficientemente grandes, o que demonstra a convergência absoluta e uniforme da série ⁽¹⁾.

A fim de provar o teorema acima para funções seccionalmente regulares, consideramos uma *função especial*, $\psi(x)$, deste tipo.

(1) As mesmas considerações mostram, incidentalmente, que a soma $\sum_{\nu=1}^n \nu^{2h} (a_\nu^2 + b_\nu^2)$ se mantém abaixo de um limite fixo, para as funções periódicas com derivadas contínuas de ordem $(h-1)$ e, pelo menos, com derivadas seccionalmente contínuas, de ordem h . Este procedimento dá uma indicação precisa e definida, sobre a ordem em que os coeficientes de Fourier se anulam. Para tais funções, as séries de Fourier das derivadas superiores à de ordem $(h-1)$, convergem absoluta e uniformemente.

No domínio $-\pi < x < \pi$, a definição estabelece a igualdade entre $\psi(x)$ e x . Fora deste intervalo, $\psi(x)$ é desenvolvida periodicamente. De acôrdo com o exposto na página 440, a sua série de Fourier será

$$2\left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - + \dots\right).$$

Esta série não pode ser uniformemente convergente, porque sua soma é a função descontínua $\psi(x)$. Mostraremos, entretanto, que a convergência é uniforme em qualquer intervalo $-l \leq x \leq l$, para o qual $0 < l < \pi$.

A demonstração é baseada num artifício especial ⁽¹⁾. Observamos que, no intervalo $-l \leq x \leq l$, a função $\cos \frac{x}{2}$ jamais é menor do que a quantidade positiva $\cos \frac{l}{2} = \kappa$. Multiplicando-se o valor absoluto da diferença entre as somas parciais de ordem m e n da série acima ($m > n$), isto é, a expressão

$$\begin{aligned} & |S_m(x) - S_n(x)| \\ &= 2 \left| \frac{\sin(n+1)x}{n+1} - \frac{\sin(n+2)x}{n+2} + \dots \pm \frac{\sin mx}{m} \right| \end{aligned}$$

pela função $\cos \frac{x}{2}$, teremos, de acôrdo com a fórmula trigonométrica conhecida, $2 \sin u \cos v = \sin(u+v) + \sin(u-v)$, o valor absoluto da expressão

$$\begin{aligned} & 2 \cos \frac{x}{2} \left[\frac{\sin(n+1)x}{n+1} - \frac{\sin(n+2)x}{n+2} + \dots \pm \frac{\sin mx}{m} \right] \\ &= \frac{\sin(n+3/2)x}{n+1} - \frac{\sin(n+5/2)x}{n+2} + \dots \pm \frac{\sin(mx+1/2)x}{m} \\ &+ \frac{\sin(n+1/2)x}{n+1} - \frac{\sin(n+3/2)x}{n+2} + \frac{\sin(n+5/2)x}{n+3} - + \dots \end{aligned}$$

(1) Somos conduzidos, naturalmente, a este artifício, observando que a função $2y \cos y$, desenvolvida periodicamente, além do intervalo $-\frac{\pi}{2} \leq y \leq \frac{\pi}{2}$ permanece contínua e, de acôrdo com a primeira parte do teorema, a sua série de Fourier deve convergir uniformemente e representar a função. Tal série, entretanto, será obtida pela multiplicação da série de Fourier referente a $2y$ por $\cos y$. Se fizermos $y = x/2$, a multiplicação dará a série considerada no texto.

Reduzindo-se os termos do segundo membro que têm os mesmos numeradores, obteremos a relação

$$\frac{\operatorname{sen}(n + \frac{1}{2})x}{n+1} \pm \frac{\operatorname{sen}(m + \frac{1}{2})x}{m} + \frac{\operatorname{sen}(n + \frac{3}{2})x}{(n+1)(n+2)} - \frac{\operatorname{sen}(n + \frac{5}{2})x}{(n+2)(n+3)} + \dots \mp \frac{\operatorname{sen}(m - \frac{1}{2})x}{(m-1)m},$$

mas, como $\cos \frac{x}{2} \geq \kappa$, e $|\operatorname{sen} u| \leq 1$, teremos a aproximação

$$|S_m(x) - S_n(x)| \leq \frac{1}{\kappa} \left[\frac{1}{n+1} + \frac{1}{m} + \frac{1}{(n+1)(n+2)} + \dots + \frac{1}{(m-1)m} \right].$$

O segundo membro, porém, não depende de x e, em virtude da convergência da série $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{1}{\nu(\nu+1)}$, pode ser tomado tão pequeno quanto quisermos, pela escolha de n e m suficientemente grandes. Isto implica na convergência uniforme da série de Fourier, conforme tínhamos afirmado.

Uma vez obtido o desenvolvimento de uma função descontínua particular, podemos (pág. 441) transferir a descontinuidade para qualquer ponto arbitrário do intervalo, pela translação da curva ou do sistema de coordenadas. Efetivamente, a função

$$\psi(x - \xi) = 2 \left[\frac{\operatorname{sen}(x - \xi)}{1} - \frac{\operatorname{sen} 2(x - \xi)}{2} + \frac{\operatorname{sen} 3(x - \xi)}{3} - \dots \right]$$

é contínua, exceto nos pontos $(2k+1)\pi + \xi$, onde k é inteiro. Passando estes pontos, porém, a função salta de -2π , do valor de π ao de $-\pi$, enquanto nos próprios pontos o seu valor é zero.

Se $f(x)$ for uma função seccionalmente regular, descontínua somente nos pontos $\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_m$, do intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, e se passando por estes pontos, da esquerda para a direita, ela saltar de $\delta_1, \delta_2, \dots, \delta_m$, respectivamente, a função

$$f(x) + \frac{\delta_1}{2\pi} \psi(x + \pi - \xi_1) + \frac{\delta_2}{2\pi} \psi(x + \pi - \xi_2) + \dots + \frac{\delta_m}{2\pi} \psi(x + \pi - \xi_m)$$

será contínua e seccionalmente regular, e, portanto, pela demonstração anterior, poderá ser desenvolvida numa série de Fourier, uniformemente convergente. Obtemos, assim, a série de Fourier da função $f(x)$, somando termo a termo um número finito de séries de Fourier, correspondentes às funções $-\frac{\delta_1}{2\pi}\psi(x+\pi-\xi_1), \dots, -\frac{\delta_m}{2\pi}\psi(x+\pi-\xi_m)$.

O teorema fica, pois, demonstrado.

Este resultado é perfeitamente adequado para a maioria das investigações práticas e das aplicações. Devemos, porém, assinalar que o estudo desta série levou ainda mais longe. As condições aqui estabelecidas para os desenvolvimentos em série de Fourier são *suficientes*, porém, de modo algum, *necessárias*. Funções com propriedades de continuidade muito menores do que as que estudamos podem, também, ser representadas por séries de Fourier. Há bibliografia abundante sobre estas questões e sobre o problema geral do desenvolvimento das funções segundo a série de Fourier. Como resultado notável destas investigações, citaremos a existência de funções contínuas cujas séries de Fourier não convergem em intervalo algum, por menor que êle seja. Um resultado desta espécie não impugna, de modo algum, a utilidade da série de Fourier; pelo contrário, deve ser admitido como evidente que o conceito de função contínua envolva possibilidades razoavelmente complicadas, como já demonstramos, com a apresentação de tais funções que não possuem derivada em parte alguma.

APÊNDICE AO CAPÍTULO IX

INTEGRAÇÃO DE SÉRIES DE FOURIER

Uma das propriedades mais notáveis das séries de Fourier é a sua integrabilidade termo por termo. Em geral, toda a série uniformemente convergente pode ser integrada termo por termo; de outro modo a integração conduzirá a resultados falsos. Em contraste com isto, temos o seguinte teorema para as séries de Fourier:

Quando $f(x)$ for seccionalmente contínua no domínio $-\pi \leq x \leq \pi$, e $\frac{1}{2}a_0 + \sum (a_n \cos x + b_n \sin x)$ for a série de Fourier correspondente a

$f(x)$, esta série pode ser integrada termo a termo entre dois limites quaisquer ξ e x do intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$. Em símbolos,

$$\int_{\xi}^x f(x) dx = \int_{\xi}^x \frac{1}{2} a_0 dx + \sum_{\nu=1}^{\infty} \left(\int_{\xi}^x a_{\nu} \cos \nu x dx + \int_{\xi}^x b_{\nu} \sin \nu x dx \right).$$

Além disso, para qualquer valor fixo de ξ a série do segundo membro será uniformemente convergente em x . O notável neste teorema é que não somente é desnecessário supor que a série de Fourier correspondente a $f(x)$ seja uniformemente convergente, como também não precisamos admitir que ela convirja.

Para demonstrá-lo, seja a função $F(x)$ definida pela equação $F(x) = \int_{-\pi}^x [f(x) - \frac{1}{2} a_0] dx$. Esta função é seccionalmente regular e, pela definição de a_0 , temos $F(\pi) = F(-\pi) = 0$, de sorte que $F(x)$ pode ser desenvolvida periódica e continuamente. A série de Fourier $\frac{1}{2} A_0 + \sum_{\nu=1}^{\infty} (A_{\nu} \cos \nu x + B_{\nu} \sin \nu x)$ correspondente à função $F(x)$ converge, portanto, uniformemente para $F(x)$. Procuremos, agora, determinar os coeficientes de A_{ν} e B_{ν} . Pela integração por partes (como na pág. 449) achamos que, para $\nu > 0$, $A_{\nu} = -b_{\nu}/\nu$ e $B_{\nu} = a_{\nu}/\nu$. Logo, para quaisquer valores ξ e x do intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, teremos

$$\begin{aligned} F(x) - F(\xi) &= \sum_{\nu=1}^{\infty} [A_{\nu} (\cos \nu x - \cos \nu \xi) + B_{\nu} (\sin \nu x - \sin \nu \xi)] \\ &= \sum_{\nu=1}^{\infty} \left[\frac{a_{\nu}}{\nu} (\sin \nu x - \sin \nu \xi) - \frac{b_{\nu}}{\nu} (\cos \nu x - \cos \nu \xi) \right], \end{aligned}$$

uniformemente convergente em x . Se substituirmos $F(x)$ pelo seu valor dado pela definição, virá

$$\int_{\xi}^x f(x) dx - \frac{1}{2} a_0 \int_{\xi}^x dx = \sum_{\nu=1}^{\infty} (a_{\nu} \int_{\xi}^x \cos \nu x dx + b_{\nu} \int_{\xi}^x \sin \nu x dx),$$

o que queríamos demonstrar.

É fácil ver que se $f(x)$ for periódica e seccionalmente contínua, a integração termo por termo pode ser efetuada sobre qualquer intervalo.

CAPÍTULO X

ESBOÇO DA TEORIA DAS FUNÇÕES DE DIVERSAS VARIÁVEIS

Até aqui lidamos com funções de uma única variável independente. Estudaremos, agora, funções de diversas variáveis independentes, visto as aplicações ao cálculo forçarem-nos a dar este passo. Efetivamente, as relações que ocorrem na natureza são traduzidas por funções que, geralmente, não dependem de uma só, mas de duas, três, ou mais variáveis independentes. Assim, por exemplo, o volume de um gás ideal será função de uma única variável, a pressão, se mantivermos a temperatura constante, porém, no caso contrário, não o será. Em geral, a temperatura também varia, e o volume dependerá de dois valores, a saber, da pressão e da temperatura; é, portanto, uma função de duas variáveis.

Do ponto de vista da matemática pura, também urge um estudo detalhado das funções de diversas variáveis independentes. Tiraremos vantagem do que expusemos anteriormente, de tal sorte que, em muitos casos, faremos somente generalizações ou extensões dos raciocínios já conhecidos.

Em geral é suficiente estudar-se o caso de duas variáveis independentes, x e y , desde que não sejam essenciais novas considerações para a extensão às funções de três ou mais variáveis. A fim de conservarmos a maior simplicidade possível, tanto nos enunciados quanto na notação, consideraremos normalmente só duas variáveis independentes.

Sendo impossível darmos um desenvolvimento sistemático do cálculo diferencial e integral destas funções neste volume, reservamos esta matéria para o II volume d'este tratado. No momento daremos,

apenas, ao leitor, uma visão preliminar dos novos conceitos e operações mais importantes. Frequentemente nos basearemos na intuição plausível, deixando a demonstração rigorosamente desenvolvida para o II volume.

1. CONCEITO DE FUNÇÃO NO CASO DE DIVERSAS VARIÁVEIS

1. Funções e seus domínios de definição.

As equações da forma

$$u = x^2 + y^2, \quad u = x - y, \quad u = xy, \quad \text{ou} \quad u = \sqrt{1 - x^2 - y^2}$$

admitem um *valor funcional* u para cada par de valores (x, y) . Nos três primeiros dos nossos exemplos esta correspondência se verifica para qualquer sistema de valores (x, y) , ao passo que, no último, ela somente tem lugar quando a desigualdade $x^2 + y^2 \leq 1$ for verdadeira.

Nestes casos, u é uma *função das variáveis independentes* x e y . Empregaremos esta expressão sempre que uma lei qualquer dê o valor de u , como *variável dependente*, correspondente a cada par de valores (x, y) , num dado conjunto. A relação entre x, y e u pode ser fornecida por uma “equação funcional” como acima, ou por descrição verbal, como por exemplo: “ u é a área de um retângulo cujos lados são x e y ”, ou ainda, ser deduzido de observações físicas, como no caso da declinação magnética para diversas latitudes e longitudes. O essencial é que exista a relação de *correspondência*. Do mesmo modo, u será função de três variáveis independentes, x, y, z se, para cada conjunto de valores (x, y, z) de uma determinada série, existir um valor correspondente de u , fornecido por alguma lei definida; igualmente, no caso geral de n variáveis independentes, x_1, x_2, \dots, x_n .

O conjunto de valores que o par (x, y) pode receber, é denominado *domínio da definição* da função $u = f(x, y)$. Neste capítulo concentraremos a atenção nos tipos mais simples de domínio de definição. Consideraremos (x, y) limitada ou pela chamada *região retangular (domínio)*,

$$a \leq x \leq b, \quad c \leq y \leq d,$$

ou mesmo por um círculo, determinado por uma desigualdade da forma

$$(x - a)^2 + (y - b)^2 \leq r^2.$$

No caso de funções de três variáveis x, y, z , podemos ainda considerar somente regiões retangulares

$$a \leq x \leq b, \quad c \leq y \leq d, \quad e \leq z \leq f$$

e esféricas

$$(x - a)^2 + (y - b)^2 + (z - c)^2 \leq r^2.$$

Quando se tratar de mais de três variáveis independentes, a intuição geométrica falha, porém muitas vezes é conveniente estender-se a terminologia geométrica a tais casos. Assim, para funções de n variáveis x_1, \dots, x_n , imaginaremos as regiões

$$a_1 \leq x_1 \leq b_1, \quad a_2 \leq x_2 \leq b_2, \quad \dots, \quad a_n \leq x_n \leq b_n$$

e, também,

$$(x_1 - a_1)^2 + (x_2 - a_2)^2 + \dots + (x_n - a_n)^2 \leq r^2,$$

que chamaremos de regiões retangulares e esféricas, respectivamente.

2. Os tipos mais simples de funções.

Justamente como no caso das funções de uma só variável, as funções mais simples são as *racionais inteiras* ou *polinômios*. O polinômio do primeiro grau, mais geral (função linear), é da forma

$$u = ax + by + c,$$

em que a, b e c são constantes. O polinômio geral do segundo grau é representado por

$$u = ax^2 + bxy + cy^2 + dx + ey + f.$$

O polinômio geral é a soma de termos da forma $a_{mn}x^m y^n$, onde as quantidades a_{mn} são constantes arbitrárias.

As *funções racionais fracionárias* são quocientes de polinômios; a esta classe pertence, por exemplo, a função *linear fracionária*

$$u = \frac{ax + by + c}{a'x + b'y + c'}.$$

A extração de raízes leva-nos das funções racionais às *algébricas* ⁽¹⁾, como por exemplo,

$$u = \sqrt{\frac{x-y}{x+y}} + \sqrt[3]{\frac{(x+y)^2}{x^3+xy}}.$$

Na construção de funções mais complicadas, de diversas variáveis, quase sempre recaímos nas funções de uma variável, já conhecidas ⁽²⁾; por exemplo,

$$u = \sin(xy) \quad \text{ou} \quad u = \log(y^2 + \cos \frac{1}{2}x).$$

3. Representação geométrica das funções

Assim como representamos as funções de uma variável por curvas, procuramos caracterizar geometricamente as de duas por meio de *superfícies*; no que segue, examinaremos somente funções passíveis de tal representação. Podemos realizar esta representação muito facilmente imaginando um sistema de coordenadas no espaço, com as coordenadas x , y e u , e marcando, acima de cada ponto (x, y) do domínio da definição da função, (R) , o ponto P , com a terceira coordenada $u = f(x, y)$. À medida que o ponto (x, y) percorrer a região R , P descreverá uma superfície no espaço. Esta superfície será a representação geométrica da função.

Inversamente, na geometria analítica, as superfícies no espaço são representadas por funções de duas variáveis, de sorte que entre tais superfícies e funções devem existir relações recíprocas.

Por exemplo, à função

$$u = \sqrt{1 - x^2 - y^2}$$

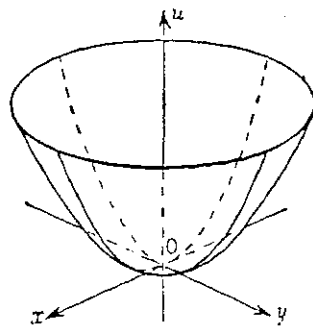
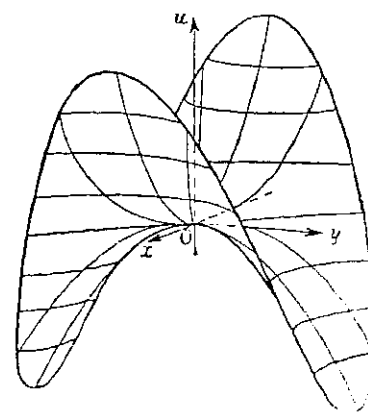
corresponde o *hemisfério*, situado acima do plano xy , com raio unitário e centro na origem. À função $u = x^2 + y^2$ corresponde o *parabolóide de revolução*, obtido pela revolução da parábola $u = x^2$ em torno do eixo dos u (fig. 1). Os gráficos de $u = x^2 - y^2$ e de $u = xy$ são parabolóides hiperbólicos (fig. 2). Finalmente, a função linear $u = ax + by + c$ é representada, no espaço, por um plano ⁽³⁾.

⁽¹⁾ A definição precisa de "função algébrica" é dada na pág. 485.

⁽²⁾ Veja-se, também, a seção relativa às funções compostas (pág. 472).

⁽³⁾ Se uma das variáveis independentes, digamos, y , não ocorrer na função $u = f(x, y)$, de sorte que u dependa exclusivamente de x , isto é, $u = g(x)$, a função será representada no espaço xyu por uma superfície cilíndrica, obtida elevando-se perpendiculares ao plano uz , pelos pontos da curva $u = g(x)$.

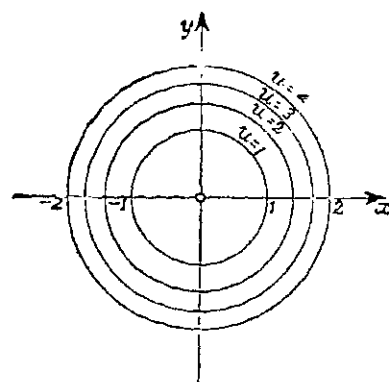
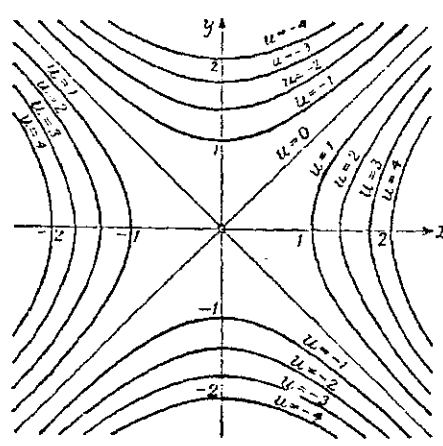
A representação por meio das coordenadas retangulares apresenta, entretanto, duas desvantagens. Em primeiro lugar, a intuição falha sempre que tivermos que lidar com três ou mais variáveis independentes. Em segundo lugar, mesmo no caso de duas variáveis independentes, apenas, é muitas vezes mais conveniente reduzir-se a discussão somente ao plano xy , visto que, neste plano, é possível desenhar-se e efetuar construções geométricas, sem dificuldades. Baseando-nos neste ponto de vista, devemos preferir outra representação geométrica da função, baseada nas *linhas de nível*. Tomaremos, no plano xy , todos os pontos para os quais $u = f(x, y)$ tem um valor constante, digamos, $u = k$. Em geral tais

Fig. 1. — $u = x^2 + y^2$ Fig. 2. — $u = x^2 - y^2$

pontos estão numa curva ou em curvas designadas linhas de nível para dado valor constante da função. É possível, também, obter-se tais curvas, cortando-se a superfície $u = f(x, y)$, pelo plano $u = k$ paralelo ao plano xy e projetando-se as curvas de interseção perpendicularmente no plano xy . O conjunto das linhas de nível, marcadas com os valores correspondentes k_1, k_2, \dots , de altura k , dá-nos a representação da função. Em geral se atribuem a k valores em progressão aritmética, digamos, $k = vk$, onde $v = 1, 2, \dots$. A distância entre as linhas de nível dá, então, a medida da curvatura da superfície $u = f(x, y)$, visto o valor da função mudar da mesma quantidade entre duas linhas vizinhas. Quando as linhas de nível forem muito próximas, a função decresce ou cai rapidamente; no caso das linhas se distanciarem, a superfície é achatada. Este é o princípio segundo o qual se desenhavam as plantas topográficas e geológicas.

A função linear $u = ax + by + c$ é representada, neste método, por um sistema de linhas retas paralelas $ax + by + c = k$. A função $u = x^2 + y^2$ é representada por um conjunto de círculos concêntricos (fig. 3). A função $u = x^2 - y^2$, cuja superfície apresenta um patamar na origem, é representada pelas hipérbolas indicadas na figura 4.

O método de representação das funções pelas linhas de nível apresenta a vantagem de poder ser estendido, também, às funções de três variáveis independentes. Em lugar das linhas de nível, usaremos, en-

Fig. 3.—Linhas de nível de $u = x^2 + y^2$ Fig. 4.—Linhas de nível de $u = x^2 - y^2$

tão, as *superfícies de nível* $f(x, y, z) = k$, em que k é uma constante à qual se atribui qualquer seqüência de valores, convenientemente escolhida. Por exemplo, as superfícies de nível da função $u = x^2 + y^2 + z^2$ são esferas concêntricas com centro na origem do sistema de coordenadas.

EXEMPLO

1. Desenhar as curvas de nível de cada uma das funções seguintes, para $z = -2, -1, 0, 1, 2, 3$.

(a) $z = x^2y$.

(d) $z = y^2$.

(b) $z = x^2 + y^2 - 1$.

(e) $z = y \left(1 - \frac{1}{x^2 + y^2} \right)$.

(c) $z = x^2 - y^2$.

2. CONTINUIDADE

1. Definição.

Como no caso de uma só variável, o requisito fundamental para que as funções de duas variáveis independentes possam ser traduzidas geomêtricamente, leva-nos à condição analítica de continuidade. Também aqui, o conceito de continuidade é fornecido pela seguinte definição: *qualquer função* $u = f(x, y)$, *definida num domínio* R , *será contínua no ponto* (ξ, η) *de* R *se, para todos os pontos* (x, y) *próximos de* (ξ, η) *o valor da função* $f(x, y)$ *diferir muito pouco de* $f(\xi, \eta)$, *tornando-se tal diferença arbitrariamente pequena, somente quando* (x, y) *estiver suficientemente próximo de* (ξ, η) .

Mais precisamente: *a função* $f(x, y)$, *definida no intervalo* R , *será contínua no ponto* (ξ, η) *de* R , *desde que, para qualquer número positivo, ϵ , seja possível determinar-se uma distância positiva $\delta = \delta(\epsilon)$ (em geral dependente de ϵ e tendendo para 0 com ϵ) tal que, para qualquer ponto da região, cuja distância de* (ξ, η) *fôr menor do que* δ *(isto é, para os quais a desigualdade*

$$(x - \xi)^2 + (y - \eta)^2 \leq \delta^2$$

se verifique) a relação

$$|f(x, y) - f(\xi, \eta)| \leq \epsilon$$

seja satisfeita. Em outras palavras, a expressão

$$|f(\xi + h, \eta + k) - f(\xi, \eta)| \leq \epsilon$$

deve verificar-se para todos os pares de valores (h, k) *tais que* $h^2 + k^2 \leq \delta^2$ *e* $(\xi + h, \eta + k)$ *pertencam à região* R .

Quando uma função fôr contínua em qualquer ponto da região R , diremos que ela é contínua em R .

Na definição da continuidade pode-se substituir a condição de distância $h^2 + k^2 \leq \delta^2$ pela seguinte, que lhe é equivalente:

A qualquer $\epsilon > 0$ corresponderão dois valores positivos δ_1 e δ_2 tais que

$$|f(\xi + h, \eta + k) - f(\xi, \eta)| \leq \epsilon$$

sempre que

$$|h| \leq \delta_1 \quad \text{e} \quad |k| \leq \delta_2.$$

Estas duas condições são equivalentes. Se a condição original fôr satisfeita, o mesmo se verificará com a segunda, se tomarmos $\delta_1 = \delta_2 = \delta/\sqrt{2}$.

Reciprocamente, se a segunda condição se verificar o mesmo acontecerá com a primeira, se atribuirmos a δ o menor dos valores δ_1 e δ_2 .

Os seguintes fatos são mais ou menos claros:

A soma, a diferença e o produto de funções contínuas são também funções contínuas. O quociente de funções contínuas é uma função contínua, exceto onde o denominador se anula. Funções contínuas de funções contínuas são contínuas (ver a nota das págs. 473, 474). Em particular, todos os polinômios são contínuos e todas as frações racionais são contínuas, salvo quando o denominador se anula ⁽¹⁾.

2. Exemplos de descontinuidades.

No caso de funções de uma só variável, deparamos com três espécies de descontinuidades: descontinuidades infinitas, saltos descontínuos, e descontinuidades em que não há limite de aproximação por um ou por ambos os lados. Para as funções de duas ou mais variáveis, não é possível estabelecer-se classificação tão simples. Em particular, a situação torna-se ainda mais complicada, porque as descontinuidades não ocorrem unicamente em pontos isolados, mas também ao longo de curvas inteiras.

Assim, a linha $x = y$ é uma linha de descontinuidade infinita para a função $u = \frac{1}{x - y}$. Como nos aproximamos desta linha, tanto por um como pelo outro lado, segue-se que u cresce numericamente, além de qualquer limite, através de valores positivos e de valores negativos. A função $u = \frac{1}{(x - y)^2}$ tem a mesma linha de descontinuidade, porém, tende para $+\infty$ quando nos aproximamos da linha por qualquer lado. A função $u = \frac{1}{x^2 + y^2}$ possui o único ponto de descontinuidade $x = 0$, $y = 0$. A função $u = \sin \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$ não se aproxima de limite algum, à medida que nos aproximamos da origem. A superfície que a representa é obtida, efetuando-se a rotação de $u = \sin \frac{1}{x}$ em torno do eixo dos u .

Outro exemplo instrutivo de função descontínua é dado pela função racional $u = \frac{2xy}{x^2 + y^2}$. Esta função é indefinida para $x = 0$, $y = 0$ e podemos suplementar

⁽¹⁾ Outro fato óbvio que, entretanto, merece citação, é o seguinte: se uma função $f(x, y)$ for contínua na região R , e diferente de zero no ponto interior P da região, será possível estabelecer-se, na vizinhança de P , digamos, um círculo, contido inteiramente em R , no qual $f(x, y)$ não seja igual a zero, em parte alguma. O valor da função em P sendo a , podemos traçar um círculo tão pequeno em torno de P , que o valor da função, no seu interior, seja diferente de a de quantidade menor do que $a/2$, portanto, certamente, diferente de zero.

a definição, admitindo que $u(0, 0) = 0$. Esta equação apresenta um tipo peculiar de descontinuidade na origem. Se fizermos $x = 0$, isto é, se nos deslocarmos ao longo do eixo dos y , a função tornar-se-á $u(0, y) = 0$, com o valor constante 0 para qualquer valor de y . Ao longo do eixo dos x teremos, semelhantemente, $u(x, 0) = 0$. Assim, na origem, a função $u(x, y)$ será contínua em y se atribuirmos a x o valor constante 0, e contínua em x se atribuirmos a y o valor constante 0. Não obstante, a função é descontínua, quando considerada como função das duas variáveis x e y , visto que, em qualquer ponto da linha $x = y$, acharemos que $u = 1$, de modo que podemos determinar pontos arbitrariamente próximos da origem, nos quais u tenha o valor 1. A função é, pois, descontínua na origem ⁽¹⁾, não podendo ser definida em tal ponto, de modo a tornar-se contínua.

O exemplo que acabamos de ver mostra que uma função pode ser contínua em x para qualquer valor fixo de y e contínua em y para qualquer valor fixo de x , sendo, não obstante, descontínua, quando considerada como função das duas variáveis. O ponto essencial, na definição da continuidade, é que o valor da função num ponto P deve ficar arbitrariamente próximo do seu valor no ponto Q , desde que Q esteja situado suficientemente perto de P , não sendo permissível restringir a posição de Q em relação a P de qualquer outra forma.

EXEMPLOS

1. Examinemos a continuidade da função $z = \frac{x^2 + y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$. Desenhemos as curvas de nível $z = k$ ($k = -4, -2, 0, 2, 4$). Mostremos (num gráfico) o comportamento de z somente como função de x para $y = -2, -1, 0, 1, 2$. Vejamos, ainda, o comportamento de z unicamente como função de y , para $x = 0, \pm 1, \pm 2$. Finalmente, estabeleçamos o comportamento de z como função só de r , quando θ for constante (r e θ sendo as coordenadas polares).

2. Demonstrar a continuidade das seguintes funções:

$$(a) \sin(x^2 + y)$$

$$(b) \frac{\sin xy}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$(c) \frac{x^2 + y^3}{x^2 + y^2}$$

$$(d) x^2 \log(x^2 + y^2)$$

⁽¹⁾ Mais geralmente, temos para a linha reta $y = \tan \alpha$ inclinada do ângulo α sobre o eixo dos x , $u = 2 \tan \alpha / (1 + \tan^2 \alpha) = 2 \sin \alpha \cos \alpha = \sin 2\alpha$. A superfície correspondente à função $u = 2xy/(x^2 + y^2)$ é, pois, formada pela rotação de uma reta, que forma ângulos retos com o eixo dos x , em torno dele mesmo, até coincidir com este eixo, e, simultaneamente, elevando-a ou baixando-a, de sorte que a altura $\sin 2\alpha$ esteja associada com o ângulo α . Quando α cresce até 45° , a linha reta se eleva até a altura 1, e subsequentemente cai ao nível do eixo dos y e abaixo dele na profundidade 1; depois sobe, de novo, até alcançar o nível do eixo dos x . A superfície descrita pelo movimento da reta é denominada *cilindróide*, tendo importância na mecânica.

3. Determinar se as funções que seguem são ou não contínuas e, no caso negativo, onde são descontínuas:

$$(a) \operatorname{sen} \frac{y}{x}, \quad (b) \frac{x^3 + y^3}{x^2 + y^2}, \quad (c) \frac{x^3 + y^3}{x^3 + y^3}, \quad (d) \frac{x^3 + y^3}{x^2 + y}.$$

3. DERIVADAS DE UMA FUNÇÃO DE DIVERSAS VARIÁVEIS

1. Definição. Representação geométrica.

Atribuindo-se valores numéricos definidos a todas menos uma das variáveis de uma função de diversas variáveis, e permitindo que somente uma delas, digamos x , possa variar, a função transformar-se-á numa de uma única variável. Consideremos, por exemplo, a função

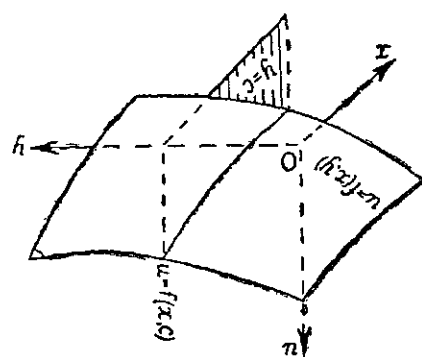


Fig. 5

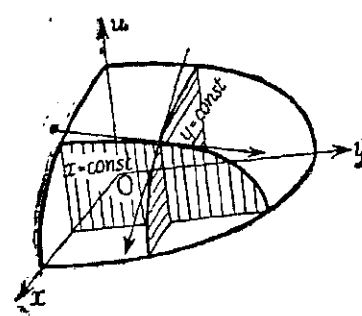
Seções de $u = f(x, y)$ 

Fig. 6

$u = f(x, y)$ de duas variáveis x e y e demos a y o valor fixo e definido $y = y_0 = c$. A função $u = f(x, y_0)$ da única variável x pode, então, ser representada, geometricamente, de maneira simples, cortando-se a superfície $u = f(x, y)$ pelo plano $y = y_0$ (figs. 5 e 6). A curva de interseção assim obtida no plano tem para equação $u = f(x, y_0)$. Derivando-se esta função da maneira usual no ponto $x = x_0$ (admitiremos que a derivada exista, efetivamente), teremos a *derivada parcial de $f(x, y)$ em relação a x , no ponto (x_0, y_0)* . De acordo com a definição corrente de derivada, ela será o limite ⁽¹⁾

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x_0 + h, y_0) - f(x_0, y_0)}{h}.$$

(1) Se (x_0, y_0) for um ponto do contorno da região da definição, faremos uma restrição: na passagem do limite o ponto $(x + h, y_0)$ deve permanecer sempre na mesma região.

Geomêtricamente esta derivada parcial significa a tangente do ângulo compreendida entre uma paralela ao eixo dos x e a tangente à curva $u = f(x, y_0)$. Ela é, portanto, a *inclinação da superfície* $u = f(x, y)$ na *direção do eixo dos x* .

Existem diversas notações para representar esta derivada parcial. Dentre elas, mencionaremos as seguintes:

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x_0 + h, y_0) - f(x_0, y_0)}{h} = f_x(x_0, y_0) = u_x(x_0, y_0).$$

Se quisermos salientar que a derivada parcial é o limite do quociente das diferenças, escreveremos

$$\frac{\partial f}{\partial x} \quad \text{ou} \quad \frac{\partial}{\partial x} f.$$

Empregamos, nesta notação, uma letra especial ∂ , em lugar do d comum, empregado na derivação das funções de uma variável, para significar que a operação se refere a uma função de diversas variáveis, e a derivação em relação a uma delas.

Às vezes é conveniente empregar-se o símbolo de Cauchy, D , mencionado na página 90, e escrever

$$\frac{\partial f}{\partial x} = D_x f;$$

no nosso estudo, porém, raramente usaremos tal notação.

A derivada parcial de $f(x, y)$ em relação a y , no ponto (x_0, y_0) , é definida de maneira idêntica pela relação

$$\lim_{k \rightarrow 0} \frac{f(x_0, y_0 + k) - f(x_0, y_0)}{k} = f_y(x_0, y_0) = \frac{\partial f}{\partial y} = D_y f(x_0, y_0).$$

Ela representa a inclinação da curva de interseção da superfície $u = f(x, y)$ com o plano $x = x_0$, perpendicular ao eixo dos x .

Imaginemos agora o ponto (x_0, y_0) , considerado fixo até aqui, como variável e, de acordo com esta hipótese, omitamos os índices 0. Em outras palavras, consideremos a derivação como realizada em qualquer ponto (x, y) da região de definição de $f(x, y)$. As duas derivadas serão, assim, funções de x e y :

$$u_x(x, y) = f_x(x, y) = \frac{\partial f(x, y)}{\partial x} \quad \text{e} \quad u_y(x, y) = f_y(x, y) = \frac{\partial f(x, y)}{\partial y}.$$

Por exemplo, a função $u = x^2 + y^2$ tem as derivadas parciais $u_x = 2x$ (derivando-se em relação a x , o termo y^2 é considerado constante, sendo, portanto, a sua derivada igual a 0) e $u_y = 2y$. As derivadas parciais de $u = x^2y$ são $u_x = 2xy$ e $u_y = x^2$.

Podemos, do mesmo modo, estabelecer a seguinte definição para um número qualquer de variáveis independentes (n):

$$\begin{aligned} & \frac{\partial f(x_1, x_2, \dots, x_n)}{\partial x_1} \\ &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x_1 + h, x_2, \dots, x_n) - f(x_1, x_2, \dots, x_n)}{h} \\ &= f_{x_1}(x_1, x_2, \dots, x_n) = D_{x_1}f(x_1, x_2, \dots, x_n), \end{aligned}$$

admitindo-se que exista o limite.

Naturalmente, podemos também formar *derivadas parciais de ordem superior* de $f(x, y)$, derivando sucessivamente as derivadas de “primeira ordem”, $f_x(x, y)$ e $f_y(x, y)$, em relação a cada uma das variáveis. Indicamos a ordem da derivação pelos índices ou pela ordem dos símbolos ∂x e ∂y no “denominador”, da direita para a esquerda ⁽¹⁾, usando, então, os seguintes símbolos para as derivadas parciais de segunda ordem:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial f}{\partial x} \right) &= \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = f_{xx} = D_{xx}^2 f, \\ \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial f}{\partial y} \right) &= \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = f_{xy} = D_{xy}^2 f, \\ \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial f}{\partial x} \right) &= \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} = f_{yx} = D_{yx}^2 f, \\ \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial f}{\partial y} \right) &= \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = f_{yy} = D_{yy}^2 f. \end{aligned}$$

Da mesma forma, escreveremos as derivadas parciais de terceira ordem, como segue:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \right) &= \frac{\partial^3 f}{\partial x^3} = f_{xxx}, \\ \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \right) &= \frac{\partial^3 f}{\partial y \partial x^2} = f_{yxx}, \\ \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \right) &= \frac{\partial^3 f}{\partial x^2 \partial y} = f_{xxy}, \text{ etc.}; \end{aligned}$$

(1) Na Europa continental, por outro lado, $\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial f}{\partial y} \right)$ é escrita, $\frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x}$.

c, em geral, a derivada de ordem n , por

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial^{n-1} f}{\partial x^{n-1}} \right) = \frac{\partial^n f}{\partial x^n} = f_{x^n},$$

$$\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial^{n-1} f}{\partial x^{n-1}} \right) = \frac{\partial^n f}{\partial y \partial x^{n-1}} = f_{yx^{n-1}}, \text{ c.c.}$$

Finalmente, estudaremos alguns exemplos de cálculo de derivadas parciais. De acôrdo com a definição, tôdas as variáveis independentes menos aquela em relação à qual é efetuada a derivação, são consideradas constantes. Teremos, pois, que considerar as outras variáveis como constantes, efetuando a derivação pelas regras que regem a derivação das funções de uma só variável.

Assim, por exemplo, teremos:

1. Função $f(x, y) = xy$;
 primeiras derivadas: $f_x = y, f_y = x$;
 segundas derivadas: $f_{xx} = 0, f_{xy} = f_{yx} = 1, f_{yy} = 0$.

2. Função $f(x, y) = \sqrt{x^2 + y^2}$
 primeiras derivadas: $f_x = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}, f_y = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$.

(As derivadas parciais do raio vector $r = \sqrt{x^2 + y^2}$, da origem ao ponto (x, y) , em relação a x e y , são dadas pelo co-seno $\cos \varphi = x/r$ e pelo seno, $\sin \varphi = y/r$, do ângulo φ que o raio vector faz com a direção positiva do eixo dos x .)

Segundas derivadas:

$$f_{xx} = \frac{\sqrt{x^2 + y^2} - \frac{x^2}{\sqrt{x^2 + y^2}}}{x^2 + y^2} = \frac{y^2}{\sqrt{x^2 + y^2}^3} = \frac{\sin^2 \varphi}{r},$$

$$f_{xy} = f_{yx} = -\frac{xy}{\sqrt{x^2 + y^2}^3} = -\frac{\sin \varphi \cos \varphi}{r},$$

$$f_{yy} = \frac{\sqrt{x^2 + y^2} - \frac{y^2}{\sqrt{x^2 + y^2}}}{x^2 + y^2} = \frac{x^2}{\sqrt{x^2 + y^2}^3} = \frac{\cos^2 \varphi}{r}.$$

3. A função recíproca do raio vector em três dimensões é:

$$f(x, y, z) = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{1}{r};$$

derivadas de primeira ordem:

$$f_x = -\frac{x}{\sqrt{(x^2 + y^2 + z^2)^3}} = -\frac{x}{r^3},$$

$$f_y = -\frac{y}{\sqrt{(x^2 + y^2 + z^2)^3}} = -\frac{y}{r^3},$$

$$f_z = -\frac{z}{\sqrt{(x^2 + y^2 + z^2)^3}} = -\frac{z}{r^3},$$

derivadas de segunda ordem:

$$f_{xx} = -\frac{1}{r^3} + \frac{3x^2}{r^5}, \quad f_{yy} = -\frac{1}{r^3} + \frac{3y^2}{r^5}, \quad f_{zz} = -\frac{1}{r^3} + \frac{3z^2}{r^5},$$

$$f_{xy} = f_{yx} = \frac{3xy}{r^5}, \quad f_{yz} = f_{zy} = \frac{3yz}{r^5}, \quad f_{zx} = f_{xz} = \frac{3zx}{r^5}.$$

Donde se verifica que a equação

$$f_{xx} + f_{yy} + f_{zz} = -\frac{3}{r^3} + \frac{3(x^2 + y^2 + z^2)}{r^5} = 0$$

se verifica para todos os valores de x, y e z , exceto $0, 0, 0$, para a função $f = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}$.
Como se diz, a equação

$$f_{xx} + f_{yy} + f_{zz} = 0$$

é satisfeita idênticamente em x, y, z , pela função $f(x, y, z) = 1/r$.

4. Função

$$f(x, y) = \frac{1}{\sqrt{y}} e^{-(x-a)^2/4y};$$

primeiras derivadas:

$$f_x = \frac{1}{\sqrt{y}} \frac{-(x-a)}{2y} e^{-(x-a)^2/4y},$$

$$f_y = \left[\frac{-1}{2y^{3/2}} + \frac{(x-a)^2}{4y^{5/2}} \right] e^{-(x-a)^2/4y};$$

segundas derivadas:

$$f_{xx} = \left[\frac{-1}{2y^{3/2}} + \frac{(x-a)^2}{4y^{5/2}} \right] e^{-(x-a)^2/4y},$$

$$f_{xy} = f_{yx} = \left[\frac{3x-a}{4y^{5/2}} - \frac{(x-a)^3}{8y^{7/2}} \right] e^{-(x-a)^2/4y},$$

$$f_{yy} = \left[\frac{3}{4y^{5/2}} - \frac{3(x-a)^2}{y^{7/2}} + \frac{(x-a)^4}{16y^{9/2}} \right] e^{-(x-a)^2/4y}.$$

A equação

$$f_{xx} - f_{yy} = 0$$

é, portanto, satisfeita idênticamente em x e y .

Justamente como no caso de uma única variável independente, possuir derivadas é uma propriedade especial das funções ⁽¹⁾. Sempre a mesma, tal propriedade é possuída por todas as funções de importância prática, exceto, talvez, em pontos isolados excepcionais.

Em contraste com as funções de uma variável, a existência de derivadas não implica na continuidade da função. Isto é claramente demonstrado pelo exemplo $u = \frac{2xy}{x^2 + y^2}$ já estudado nas páginas 461,

465. Apesar de existirem derivadas parciais em toda a parte, a função é descontínua na origem. Entretanto, como estabelece o teorema seguinte, a existência de derivadas com limite acarreta a continuidade:

Se a função $f(x, y)$ tiver derivadas parciais f_x e f_y em qualquer ponto da região R e se tais derivadas satisfizerem em qualquer parte as desigualdades

$$|f_x(x, y)| < M, \quad |f_y(x, y)| < M,$$

em que M é independente de x e de y , a função $f(x, y)$ será contínua em qualquer ponto de R .

Em particular, se f_x e f_y forem contínuas, serão necessariamente limitadas, de sorte que $f(x, y)$ será também contínua.

A demonstração deste teorema será apresentada no II volume.

O leitor deve ter observado que em todos os exemplos apresentados a equação $f_{xy} = f_{yx}$ é satisfeita. Em outras palavras, não há diferença se derivarmos a função, primeiro em relação a x e depois em relação a y , ou vice-versa. Esta ocorrência não é acidental, em face do seguinte teorema:

Se as derivadas parciais "mistas" f_{xy} e f_{yx} de uma função $f(x, y)$ forem contínuas na região R , a equação

$$f_{yx} = f_{xy}$$

tem lugar em qualquer parte do interior de R , isto é, a ordem de derivação em relação a x e a y é indiferente.

(1) A expressão "derivável" significa mais do que a simples existência das derivadas parciais em relação a x e a y . Veja-se o II vol.

Aplicando este teorema a f_x e f_y , depois a f_{xx} , f_{xy} , f_{yy} , e assim sucessivamente, acharemos que

$$\begin{aligned} f_{xxy} &= f_{xyx} = f_{yxx}, \\ f_{xyy} &= f_{yyx} = f_{yxy}, \\ f_{xxyy} &= f_{xyxy} = f_{xyyx} = f_{yxyx} = f_{yyxx}, \text{ etc.} \end{aligned}$$

e, em geral, teremos o seguinte resultado:

Na derivação repetida de uma função de duas variáveis a ordem da derivação pode ser mudada à vontade, desde que, unicamente, as derivadas em questão sejam funções contínuas.

Para a demonstração deste teorema remetemos o leitor ao **II** volume.

EXEMPLOS

1. Achar a primeira derivada parcial de:

$$\begin{array}{ll} (a) \sqrt{x^2 + y^2}. & (d) \frac{1}{\sqrt{1 + x + y^2 + z^2}}. \\ (b) \operatorname{sen}(x^2 - y). & (e) y \operatorname{sen}(xz). \\ (c) e^{x+y}. & (f) \log \sqrt{1 + x^2 + y^2}. \end{array}$$

2. Determinar todas as derivadas parciais de primeira e de segunda ordem de

$$\begin{array}{ll} (a) xy. & (d) x^2. \\ (b) \log xy. & (e) e^{xz}. \\ (c) \operatorname{tg}(\operatorname{arc} \operatorname{tg} x + \operatorname{arc} \operatorname{tg} y). \end{array}$$

3.* Achar uma função $f(x, y)$ que seja função de $(x^2 + y^2)$ e que seja, também, um produto da forma $\psi(x)\psi(y)$, isto é, que resolva as equações

$$f(x, y) = \varphi(x^2 + y^2) = \psi(x)\psi(y)$$

em relação às funções incógnitas.

4. REGRA DA CADEIA E DERIVAÇÃO DAS FUNÇÕES INVERSAS

4. Funções de funções (funções compostas).

Acontece, muitas vezes, que uma função u das variáveis independentes x, y , é dada sob a forma

$$u = f(\xi, \eta, \dots),$$

em que os argumentos ξ, η, \dots , são eles mesmos funções de x e de y :

$$\xi = \phi(x, y), \quad \eta = \psi(x, y), \dots$$

Neste caso, diremos que

$$u = f(\xi, \eta, \dots) = f[\phi(x, y), \psi(x, y), \dots] = F(x, y)$$

é uma função composta de x e y .

Por exemplo, a função

$$u = e^{x^2y}(x+y)^3$$

pode ser escrita como função composta, pelas relações

$$u = e^{\xi\eta^3} = f(\xi, \eta); \quad \xi = x^2y, \quad \eta = x + y.$$

Do mesmo modo, a função

$$u = \log(x+1) \cdot \arccos \sqrt{1-x^2-y^2}$$

pode ser expressa sob a forma

$$u = \eta \arccos \xi = f(\xi, \eta); \quad \xi = \sqrt{4-x^2-y^2}, \quad \eta = \log(x+1).$$

A fim de tornar este conceito mais preciso suporemos, de início, que as funções $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$, ... são definidas numa certa região das variáveis independentes x, y . A qualquer ponto (x, y) de R , corresponderá um ponto (ξ, η, \dots) do espaço, como coordenadas ξ, η, \dots . À medida que o ponto (x, y) se deslocar sobre R , o ponto (ξ, η, \dots) descreverá um certo conjunto de valores. Admitiremos que o ponto (ξ, η, \dots) permaneça sempre no interior da região S , para a qual $f(\xi, \eta, \dots)$ é definida. A função $u = f[\phi(x, y), \psi(x, y), \dots] = F(x, y)$ será, pois, definida na região R .

Reportando-nos aos exemplos apresentados, achamos no primeiro que ξ e η são definidas para qualquer valor de x, y e $f(\xi, \eta)$ o é para quaisquer ξ, η , de sorte que a região R escolhida pode ser tomada como sendo todo o plano xy . No segundo exemplo, entretanto, a região S é limitada pela desigualdade $|\xi| \leq 1$, visto que, para $|\xi| > 1$, a função $\arccos \xi$ não é definida. Em segundo lugar, a região R é restringida pelas desigualdades $x+1 > 0$ e $x^2+y^2 \leq 4$, ao passo que ξ e η não são definidos para outros valores. Em terceiro lugar, a região R deve ser limitada, além disso, pela desigualdade $3 \leq x^2+y^2$ a fim de que o ponto de coordenadas ξ, η possa cair em S ; ou seja, a restrição $|\xi| \leq 1$ implica $x^2+y^2 \geq 3$. Logo, R consiste da parte do círculo $3 \leq x^2+y^2 \leq 4$ que fica à direita da linha $x = -1$.

O seguinte teorema sobre funções compostas, é consequência imediata das definições:

Quando a função $u = f(\xi, \eta, \dots)$ for contínua em S e as funções $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$, ... o forem em R a função composta $u = F(x, y)$

será contínua em R . O leitor está habilitado a demonstrar esta tese sozinho.

2. Regra da cadeia.

Voltemos, agora, nossa atenção para as funções compostas do tipo $u = f(\xi, \eta, \dots)$, em que ξ, η, \dots dependem da única variável x .

$$\xi = \phi(x), \quad \eta = \psi(x), \quad \dots$$

Para tais funções temos o importante teorema conhecido como *regra da cadeia*:

Se a função $u = f(\xi, \eta, \dots)$ tiver derivadas parciais de primeira ordem, contínuas em S , e suas funções $\xi = \phi(x)$, $\eta = \psi(x)$, \dots tiverem derivadas de primeira ordem contínuas no intervalo R , $a \leq x \leq b$, teremos $u = f[\phi(x), \psi(x), \dots] = F(x)$, a qual terá derivada contínua em R , e

$$F'(x) = f_\xi \phi'(x) + f_\eta \eta'(x) + \dots$$

O segundo membro desta equação é uma abreviação de

$$f_\xi [\phi(x), \psi(x), \dots] \phi'(x) + \dots$$

A fim de simplificar a notação, admitiremos que f é função dos três argumentos ξ, η, ζ . Designaremos por x_0 um ponto fixo arbitrário no intervalo $a \leq x \leq b$, por ξ_0, η_0, ζ_0 os valores correspondentes de $\xi_0 = \phi(x_0)$, $\eta_0 = \psi(x_0)$, $\zeta_0 = \chi(x_0)$, e por ξ, η, ζ , os valores de $\phi(x)$, $\psi(x)$, $\chi(x)$, correspondentes ao ponto variável $x = x_0 + h$. Escreveremos, em primeiro lugar, a identidade

$$\begin{aligned} F(x) - F(x_0) &= f(\xi, \eta, \zeta) - f(\xi_0, \eta_0, \zeta_0) \\ &= [f(\xi, \eta, \zeta) - f(\xi_0, \eta, \zeta)] + [f(\xi_0, \eta, \zeta) - f(\xi_0, \eta_0, \zeta)] \\ &\quad + [f(\xi_0, \eta_0, \zeta) - f(\xi_0, \eta_0, \zeta_0)]. \end{aligned}$$

Observamos, em cada colchete do segundo membro, que somente uma das variáveis muda de valor. Logo, podemos aplicar o teorema do valor médio das funções de uma só variável a cada um dos colchetes, obtendo

$$\begin{aligned} F(x) - F(x_0) &= (\xi - \xi_0) f_\xi(\bar{\xi}, \eta, \zeta) + (\eta - \eta_0) f_\eta(\xi_0, \bar{\eta}, \zeta) + (\zeta - \zeta_0) f_\zeta(\xi_0, \eta_0, \bar{\zeta}), \end{aligned}$$

em que $\bar{\xi}$ está situado entre ξ_0 e ξ , $\bar{\eta}$ entre η_0 e η , e $\bar{\zeta}$ entre ζ_0 e ζ . A aplicação do teorema do valor médio dá

$$\begin{aligned}\xi - \xi_0 &= \phi(x) - \phi(x_0) = (x - x_0) \phi'(x_1), \\ \eta - \eta_0 &= \psi(x) - \psi(x_0) = (x - x_0) \psi'(x_2), \\ \zeta - \zeta_0 &= \chi(x) - \chi(x_0) = (x - x_0) \chi'(x_3),\end{aligned}$$

onde x_1 , x_2 e x_3 ficam entre x_0 e x . Substituindo estes valores na última equação e dividindo-a por $x - x_0$, teremos

$$\begin{aligned}\frac{F(x) - F(x_0)}{x - x_0} &= \\ &= f_\xi(\bar{\xi}, \eta, \zeta) \phi'(x_1) + f_\eta(\xi_0, \bar{\eta}, \zeta) \psi'(x_2) + f_\zeta(\xi_0, \eta_0, \bar{\zeta}) \chi'(x_3).\end{aligned}$$

Façamos, agora, x tender para x_0 . Graças à continuidade de $\phi(x)$, $\psi(x)$ e de $\chi(x)$, as quantidades ξ , η e ζ tendem para ξ_0 , η_0 e ζ_0 , respectivamente, e, "a fortiori", $\bar{\xi}$, $\bar{\eta}$, e $\bar{\zeta}$ devem fazer o mesmo. Do mesmo modo, x_1 , x_2 e x_3 tendem para x_0 . Como tôdas as funções do segundo membro são contínuas, teremos

$$\begin{aligned}\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{F(x) - F(x_0)}{x - x_0} &= F'(x_0) \\ &= f_\xi(\xi_0, \eta_0, \zeta_0) \phi'(x_0) + f_\eta(\xi_0, \eta_0, \zeta_0) \psi'(x_0) + f_\zeta(\xi_0, \eta_0, \zeta_0) \chi'(x_0).\end{aligned}$$

ficando, assim, estabelecida a fórmula para $F'(x)$.

A continuidade de $F'(x)$ decorre imediatamente da fórmula, visto que ϕ' , ψ' e χ' são contínuas por hipótese e f_ξ , f_η e f_ζ são funções contínuas.

Este teorema pode ser ampliado para as funções compostas de duas ou mais variáveis, como segue:

Se a função $u = f(\xi, \eta, \dots)$ tiver derivadas parciais de primeira ordem, contínuas na região S , e se as funções $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$, \dots tiverem derivadas parciais de primeira ordem, contínuas em R , a função $u = F(x, y) = f[\phi(x, y), \psi(x, y), \dots]$ terá derivadas parciais de primeira ordem, contínuas em R , e tais derivadas serão dadas pelas fórmulas

$$\begin{aligned}F_x &= f_\xi \phi_x + f_\eta \psi_x + \dots, \\ F_y &= f_\xi \phi_y + f_\eta \psi_y + \dots.\end{aligned}$$

Estas fórmulas são, em geral, escritas, abreviadamente, como segue

$$\begin{aligned}u_x &= u_\xi \xi_x + u_\eta \eta_x + \dots, \\ u_y &= u_\xi \xi_y + u_\eta \eta_y + \dots.\end{aligned}$$

Para deduzi-las introduziremos, temporariamente, a notação $g(x) = \phi(x, y_0)$, $h(x) = \psi(x, y_0)$, ... em que y_0 é um valor fixo de y . Da definição das derivadas parciais deduzimos que $g'(x) = \phi_x(x, y_0)$, $h'(x) = \psi_x(x, y_0)$, ... Do mesmo modo, se escrevermos $H(x) = F(x, y_0)$, teremos $H'(x) = F_x(x, y_0)$. Apliquemos o teorema que acabamos de demonstrar à função $u = H(x) = f(\xi, \eta, \dots) = f[g(x), h(x), \dots]$, vindo, então,

$$H'(x_0) = f_\xi g'(x_0) + f_\eta h'(x_0) + \dots$$

Voltando aos símbolos originais, teremos

$$F_x(x_0, y_0) = f_\xi \phi_x(x_0, y_0) + f_\eta \psi_x(x_0, y_0) + \dots$$

A outra fórmula é demonstrada de maneira idêntica.

Se quisermos calcular as derivadas de ordem mais elevada, basta derivar novamente o segundo membro destas fórmulas em relação a x e a y , considerando f_ξ, f_η, \dots como funções compostas. Então, para $u = f(\xi, \eta) = f[\phi(x, y), \psi(x, y)]$, virá

$$\begin{aligned} u_{xx} &= f_{\xi\xi} \phi_x^2 + 2f_{\xi\eta} \phi_x \psi_x + f_{\eta\eta} \psi_x^2 + f_\xi \phi_{xx} + f_\eta \psi_{xx}, \\ u_{xy} &= f_{\xi\xi} \phi_x \phi_y + f_{\xi\eta} (\phi_x \psi_y + \phi_y \psi_x) + f_{\eta\eta} \psi_x \psi_y + f_\xi \phi_{xy} + f_\eta \psi_{xy}, \\ u_{yy} &= f_{\xi\xi} \phi_y^2 + 2f_{\xi\eta} \phi_y \psi_y + f_{\eta\eta} \psi_y^2 + f_\xi \phi_{yy} + f_\eta \psi_{yy}. \end{aligned}$$

3. Exemplos.⁽¹⁾

1. $u = e^{x^2 + y^2 + \cos x}$.

Faremos $\xi = x \operatorname{tg} y$, $\eta = y \cos x$, de sorte que $\xi_x = \operatorname{tg} y$, $\xi_y = \frac{x}{\cos^2 y}$, $\eta_x = -y \operatorname{sen} x$, $\eta_y = \cos x$. Visto que $e^{\xi + \eta}$, teremos $u_\xi = u_\eta = e^{\xi + \eta} e$

$$u_x = e^{x^2 + y^2 + \cos x} (\operatorname{tg} y - y \operatorname{sen} x),$$

$$u_y = e^{x^2 + y^2 + \cos x} \left(\frac{x}{\cos^2 y} + \cos x \right).$$

2. Um exemplo de função composta com uma única variável é apresentado por

$$u = [g(x)]^{h(x)} = \xi^\eta = f(\xi, \eta),$$

onde faremos $\xi = g(x)$ e $\eta = h(x)$. Obteremos, imediatamente,

$$\begin{aligned} \frac{du}{dx} &= f_\xi \xi' + f_\eta \eta' = \eta \xi^{\eta-1} \xi' = \xi^\eta \log \xi \cdot \eta' \\ &= [g(x)]^{h(x)} \left[h(x) \frac{g'(x)}{g(x)} + h'(x) \log g(x) \right]. \end{aligned}$$

Já tratamos um caso especial deste tipo, embora empregando um método artificial (pág. 203).

⁽¹⁾ Salientaremos que as derivações que seguem podem ser efetuadas diretamente, sem o emprego da regra da cadeia.

4. Mudança de variáveis independentes.

Um tipo particularmente importante de funções compostas ocorre no processo de mudança das variáveis independentes. Por exemplo, seja a função $u = f(\xi, \eta)$ de ξ, η , as quais interpretaremos como coordenadas retangulares no plano $\xi\eta$. Se girarmos os eixos de um ângulo θ , no plano dos ξ, η , obteremos um novo sistema de coordenadas x, y , referido a ξ, η , pelas equações:

$$\begin{aligned}\xi &= x \cos \theta - y \sin \theta, & \eta &= x \sin \theta + y \cos \theta, \\ x &= \xi \cos \theta + \eta \sin \theta, & y &= -\xi \sin \theta + \eta \cos \theta.\end{aligned}$$

A função $u = f(\xi, \eta)$ pode, então, ser expressa em função das novas variáveis x, y , por:

$$u = f(\xi, \eta) = F(x, y).$$

A regra da cadeia permite escrever

$$u_x = u_\xi \cos \theta + u_\eta \sin \theta, \quad u_y = -u_\xi \sin \theta + u_\eta \cos \theta.$$

Assim, as derivadas parciais são transformadas pelas mesmas fórmulas que as variáveis independentes. Isto também se verifica no caso de rotação dos eixos no espaço.

Outro tipo importante de mudança de coordenadas é a passagem das retangulares, x, y , às polares, r, θ . Efetua-se esta mudança por meio das equações

$$\begin{aligned}x &= r \cos \theta, & y &= r \sin \theta, \\ r &= \sqrt{x^2 + y^2}, & \theta &= \arctg \frac{y}{x}.\end{aligned}$$

Verificamos então que para a função arbitrária $u = f(x, y)$, com derivadas parciais de primeira ordem contínuas, virá

$$u = f(x, y) = f(r \cos \theta, r \sin \theta) = F(r, \theta),$$

$$u_x = u_r r_x + u_\theta \theta_x = u_r \frac{x}{r} - u_\theta \frac{y}{r^2} = u_r \cos \theta - u_\theta \frac{\sin \theta}{r},$$

$$u_y = u_r r_y + u_\theta \theta_y = u_r \frac{y}{r} + u_\theta \frac{x}{r^2} = u_r \sin \theta + u_\theta \frac{\cos \theta}{r}.$$

Daí obtemos a equação

$$u_x^2 + u_y^2 = u_r^2 + \frac{1}{r^2} u_\theta^2,$$

que é muito empregada.

Consideremos o caso geral do par de funções $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$, ambas contínuas e possuindo derivadas contínuas na região R do plano xy . Estas equações dão um ponto $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$ do plano $\xi\eta$, correspondente a cada ponto (x, y) de R . Quando (x, y) percorre R , o ponto correspondente (ξ, η) percorrerá um determinado conjunto de valores S do plano $\xi\eta$. É possível, naturalmente, que diversos pontos distintos (x, y) dêem os mesmos valores ξ, η , assim como que a diversos pontos (x, y) corresponda somente um ponto (ξ, η) . Admitiremos que este caso *não* se verifica, mas ao contrário, que a cada ponto $Q(\xi, \eta)$ de S corresponda exatamente *um único ponto* $P(x, y)$ em R . Podemos, assim, considerar a correspondência sob outro ponto de vista, dizendo que Q corresponde a P , ou que P corresponde a Q . Este último ponto de vista pode ser enunciado como segue: a cada ponto (ξ, η) de S correspondem um x e um determinado y , a saber, as coordenadas de P , ou, em equações há duas funções $x = g(\xi, \eta)$, $y = h(\xi, \eta)$, definidas em S , as quais representam a correspondência inversa de $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$.

Acontece, por vezes, que as funções $g(\xi, \eta)$, $h(\xi, \eta)$ não são fáceis de calcular, mesmo no caso de existirem efetivamente. Devemos, pois, procurar determinar as derivadas parciais g_ξ , g_η , h_ξ , h_η , diretamente das derivadas parciais ϕ_x , ϕ_y , ψ_x , ψ_y , sem calcular g e h . Para isto, observemos que se escolhermos qualquer ponto $Q(\xi, \eta)$, determinando o seu ponto correspondente $P[g(\xi, \eta), h(\xi, \eta)]$ em R , achando, então, o ponto S que corresponde a P , o qual é dado por $\phi[g(\xi, \eta), h(\xi, \eta)]$, $\psi[g(\xi, \eta), h(\xi, \eta)]$, teremos voltado ao ponto Q . Ou seja, as equações $\xi = \phi[g(\xi, \eta), h(\xi, \eta)]$, $\eta = \psi[g(\xi, \eta), h(\xi, \eta)]$ são identidades em ξ e η . Derivemos ⁽¹⁾ agora ambos os membros das duas equações em relação a ξ e η . Teremos

$$\begin{aligned} 1 &= \phi_x g_\xi + \phi_y h_\xi, & 0 &= \phi_x g_\eta + \phi_y h_\eta, \\ 0 &= \psi_x g_\xi + \psi_y h_\xi, & 1 &= \psi_x g_\eta + \psi_y h_\eta. \end{aligned}$$

⁽¹⁾ Se uma equação exprime relação de *identidade*, a sua derivação relativamente a qualquer variável independente conduz a outra identidade, como se deduz da definição.

Resolvendo este sistema de equações, virá

$$g_{\xi} = \frac{\psi_y}{D}, \quad g_{\eta} = -\frac{\phi_y}{D}, \quad h_{\xi} = -\frac{\psi_x}{D}, \quad h_{\eta} = \frac{\phi_x}{D},$$

ou

$$x_{\xi} = \frac{\eta_y}{D}, \quad x_{\eta} = -\frac{\xi_y}{D}, \quad y_{\xi} = -\frac{\eta_x}{D}, \quad y_{\eta} = \frac{\xi_x}{D},$$

onde representamos por D o determinante

$$D = \xi_x \eta_y - \xi_y \eta_x = \begin{vmatrix} \frac{\partial \xi}{\partial x} & \frac{\partial \xi}{\partial y} \\ \frac{\partial \eta}{\partial x} & \frac{\partial \eta}{\partial y} \end{vmatrix},$$

que admitimos ser diferente de zero.

O determinante D , denominado *determinante funcional* ou *jacobiano de* (ξ, η) em relação a (x, y) , ocorre com tanta frequência que geralmente se emprega um símbolo especial para o mesmo

$$D = \frac{\partial(\xi, \eta)}{\partial(x, y)}.$$

EXEMPLOS

1. Calcular as derivadas parciais de primeira ordem de

$$(a) f = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + 2xy \cos z}}, \quad (c) f = x^2 + y \log(1 + x^2 + y^2 + z^2).$$

$$(b) f = \arcsen \frac{x}{z + y^2}, \quad (d) f = \arctg \sqrt{x + yz}.$$

2. Calcular as derivadas de (a) $f = x^{x^x}$, (b) $f = \left[\left(\frac{1}{x} \right)^{1/x} \right]^{1/x}$.

3. Demonstrar que se $f(x, y)$ satisfizer a "equação de Laplace"

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = 0,$$

deverá se verificar $\phi(x, y) = f\left(\frac{x}{x^2 + y^2}, \frac{y}{x^2 + y^2}\right)$.

4. Demonstrar que as funções

$$(a) f(x, y) = \log \sqrt{x^2 + y^2}, \quad (b) g(x, y, z) = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}},$$

$$(c) h(x, y, z, w) = \frac{1}{x^2 + y^2 + z^2 + w^2}$$

satisfazem as respectivas "equações de Laplace"

$$\begin{aligned} (a) \quad f_{xx} + f_{yy} &= 0, & (b) \quad g_{xx} + g_{yy} + g_{zz} &= 0, \\ (c) \quad h_{xx} + h_{yy} + h_{zz} + h_{ww} &= 0. \end{aligned}$$

5. Dada $z = r^2 \cos \theta$, onde r e θ são coordenadas polares, determinar z_x e z_r no ponto $\theta = \pi/4$, $r = 2$.

Expressar z_r e z_θ em função de z_x e z_r .

6. A função $u(x, y)$ transforma-se em $U(\xi, \eta)$, função de ξ e de η , fazendo-se $\xi = a + \alpha x + \beta y$, $\eta = b - \beta x + \alpha y$, onde a , b , α e β são constantes e $\alpha^2 + \beta^2 = 1$. Demonstrar que

$$U_{\xi\xi} U_{\eta\eta} - U_{\xi\eta}^2 = u_{xx} u_{yy} - u_{xy}^2.$$

7. Estabelecer o determinante jacobiniano das seguintes transformações:

$$\begin{aligned} (a) \quad \xi &= ax + by, \quad \eta = cx + dy; & (b) \quad r &= \sqrt{x^2 + y^2}, \quad \theta = \arctg \frac{y}{x}; \\ (c) \quad \xi &= x^2, \quad \eta = y^2. \end{aligned}$$

8. Se $x = x(u, v)$, $y = y(u, v)$ e $u = u(\xi, \eta)$, demonstrar que

$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(\xi, \eta)} = \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \cdot \frac{\partial(u, v)}{\partial(\xi, \eta)}.$$

9. Como corolário do exemplo anterior (n.º 8) mostrar que

$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} = \frac{1}{\frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)}}.$$

10. Com os dados do exemplo 9, determinar o jacobiniano das transformações inversas das do exemplo 7.

5. FUNÇÕES IMPLÍCITAS

No estudo das funções de diversas variáveis, não obtivemos, até agora, relações análogas às funções inversas. Podemos considerar a função inversa de $y = f(x)$ como a função obtida quando se resolve a equação $y - f(x) = 0$ em relação a x . Nesta seção procuraremos resolver as equações $F(x, y) = 0$ em relação a x ou a y , de modo mais geral, discutindo o comportamento das funções de diversas variáveis, de forma correspondente.

Mesmo na geometria analítica elementar, as curvas são frequentemente representadas, não pelas equações $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$, mas por uma equação da forma $F(x, y) = 0$, compreendendo x e y . Por

exemplo, o círculo, $x^2 + y^2 - 1 = 0$, a elipse, $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} - 1 = 0$, e a lemniscata, $(x^2 + y^2)^2 - 2a^2(x^2 - y^2) = 0$. Para se obter y em função de x , ou x em função de y , é mister resolver-se a equação em relação a y ou a x . Diremos, então, que a função $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$, assim determinada, é definida, *implicitamente*, pela equação $F(x, y) = 0$, e que a solução desta equação nos dá a função *explicitamente*. Nos exemplos que apresentamos acima e em muitos outros a solução é viável e as raízes são obtidas explicitamente, em funções elementares. Em outros casos, porém, as soluções podem ser expressas em função de séries infinitas ou de outros processos de limites, isto é, as soluções $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$ podem ser tão aproximadas quanto desejarmos.

Basearemos a nossa discussão sobre a função implícita $F(x, y) = 0$, em vez de recorrermos às soluções exatas ou aproximadas da equação, por ser mais conveniente sob muitos pontos de vista.

A idéia de que toda a função $F(x, y)$ conduz a $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$ contidas implicitamente em $F(x, y) = 0$ é errônea, e até é fácil apresentar exemplos de funções $F(x, y)$ que, quando igualadas a zero, não admitem soluções compostas de funções de uma só variável. Assim, por exemplo, a equação $x^2 + y^2 = 0$ é satisfeita pelo único par de valores $x = 0$, $y = 0$, enquanto que $x^2 + y^2 + 1 = 0$ não se verifica para valor algum (real). É, portanto, necessário investigar este assunto mais detidamente, a fim de saber-se quando a equação $F(x, y)$ pode, efetivamente, ser resolvida, e quais as propriedades da sua solução. Não poderemos estudar estas particularidades, com os detalhes desejados, aqui, porém, apresentaremos as demonstrações rigorosamente desenvolvidas no 2.º volume. Contentar-nos-emos, por ora, com a interpretação geométrica, a qual sugere os resultados desejados.

1. Interpretação geométrica de funções implícitas.

Representaremos a função $u = F(x, y)$ por uma superfície num espaço de três dimensões, a fim de discutirmos geometricamente o problema que nos ocupa. Determinar os valores (x, y) que satisfazem a equação $F(x, y) = 0$, é o mesmo que estabelecer os valores (x, y) que verificam as duas equações $F(x, y) = u$, $u = 0$; em outras palavras, visamos encontrar a interseção da superfície $u = F(x, y)$ com o plano $u = 0$, que é o próprio plano xy . Suporemos, então, que dispomos de um ponto definido (x_0, y_0) que satisfaz a equação $F(x_0, y_0) = 0$; isto é,

no ponto (x_0, y_0) , a superfície $u = F(x, y)$ tem um ponto comum com o plano $u = 0$. (Se este ponto não existir, não haverá interseção e a equação $F(x, y) = 0$ não poderá ser resolvida.) Se o plano tangente à superfície $u = F(x, y)$ no ponto (x_0, y_0) não for horizontal, cortará o plano $u = 0$, segundo uma única linha reta. A intuição nos diz, então, que a superfície $u = F(x, y)$, muito próxima do plano tangente, cortará, igualmente, o plano $u = 0$, segundo uma curva única, perfeitamente definida. A extensão de tal curva não nos interessa. O plano tangente será horizontal, se ambas as curvas $u = F(x_0, y_0)$ e $u = F(x, y)$ tiverem tangentes lineares horizontais no ponto (x_0, y_0) ; isto é, se $F_x(x_0, y_0) = 0$ e $F_y(x_0, y_0) = 0$. Assim, se tanto $F_x(x_0, y_0) \neq 0$ ou $F_y(x_0, y_0) \neq 0$, o plano tangente não será horizontal e, como acabamos de ver podemos esperar uma solução da forma $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$.

Se, por outro lado, tanto $F_x(x_0, y_0)$, como $F_y(x_0, y_0)$ tiverem o valor zero, isto não constitui garantia da existência ou da possibilidade de solução.

Por exemplo, para $F = 1 - \sqrt{1 - x^2 - y^2}$ a superfície esférica correspondente, $u = 1 - \sqrt{1 - x^2 - y^2}$ tem o ponto $(0, 0)$ comum com o plano xy . As derivadas parciais $F_x(0, 0)$ e $F_y(0, 0)$, são ambas nulas, e verificamos que nenhum outro ponto além de $(0, 0)$ satisfaz a equação $F = 0$. Para a função $F(x, y) = xy$ achamos que $F(0, 0) = 0$, ao passo que $F_x(0, 0) = F_y(0, 0) = 0$. Neste caso, qualquer ponto, tanto do eixo dos x como do eixo dos y satisfaz a equação $F(x, y) = 0$. Na vizinhança da origem, não teremos, portanto, uma única solução, $x = \phi(y)$ ou $y = f(x)$. Vemos, assim, que quando $F_x(x_0, y_0) = F_y(x_0, y_0) = 0$, não há certeza sobre a existência da solução.

Conseqüentemente, se retornarmos ao caso em que uma das derivadas parciais,— digamos $F_y(x_0, y_0)$, para objetivarmos,— é diferente de zero, a sugestão gráfica de que uma superfície regular possa ser cortada por um plano não-tangente segundo uma curva regular, leva-nos a admitir a veracidade do seguinte teorema:

Se a função $F(x, y)$ tiver derivadas contínuas F_x e F_y e se a equação $F(x_0, y_0) = 0$ for satisfeita no ponto (y_0, x_0) , ao passo que $F_y(x_0, y_0)$ é diferente de zero, podemos marcar, em torno do ponto (x_0, y_0) um retângulo $x_1 \leq x \leq x_2$, $y_1 \leq y \leq y_2$ de tal modo que, para qualquer x do intervalo $x_1 \leq x \leq x_2$, a equação $F(x, y) = 0$ determine somente um valor $y = f(x)$ pertencente ao domínio $y_1 \leq y \leq y_2$. Esta função $y = f(x)$ satisfaz a equação $y_0 = f(x_0)$, enquanto que

$$F[x, f(x)] = 0$$

é satisfeita por qualquer x do intervalo. Além disso, a função $y = f(x)$ é contínua e possui derivadas contínuas.

Este teorema é passível de demonstração rigorosa, como veremos no 2.º volume. Aceitando-o, porém, como provado, é possível acrescentarmos o seguinte:

A derivada da função $y = f(x)$ é dada pela equação

$$y' = f'(x) = -\frac{F_x}{F_y}.$$

Obtém-se este resultado, imediatamente, usando-se a regra da cadeia, visto que $\frac{d}{dx} F[x, f(x)] = F_x \frac{dx}{dx} + F_y \frac{df}{dx} = F_x + F_y f'$. Como, porém, $F[x, f(x)]$ é identicamente nula, sua derivada também o será; logo, $F_x + F_y f' = 0$, ficando assim estabelecida a fórmula.

Considerando-se o segundo membro desta fórmula como uma função composta de x , e derivando-o de acordo com a regra da cadeia, substituindo y' por $-F_x/F_y$, virá

$$\begin{aligned} y'' &= -\frac{F_y(F_{xx} + F_{yx}y') - F_x(F_{xy} + F_{yy}y')}{F_y^2} \\ &= -\frac{F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2}{F_y^3}. \end{aligned}$$

Continuando o processo, poderemos calcular y''' , y'''' , etc.

Empregando esta fórmula, podem-se estabelecer, usualmente, as derivadas das funções implícitas muito mais facilmente do que resolvendo-as primeiro, para então derivá-las.

Por exemplo, para o círculo

$$F(x, y) = x^2 + y^2 - 1 = 0$$

teremos

$$y' = -\frac{F_x}{F_y} = -\frac{x}{y}.$$

A verificação é fácil. Resolvendo a equação do círculo em função de y , obteremos duas soluções, a saber, $y = \sqrt{1-x^2}$ e $y = -\sqrt{1-x^2}$, dando os semicírculos superior e inferior, respectivamente. Para o superior, teremos

$$y' = \frac{-x}{\sqrt{1-x^2}},$$

enquanto que, para o inferior virá

$$y' = \frac{+x}{\sqrt{1-x^2}},$$

de sorte que em qualquer caso, $y' = -\frac{x}{y}$.

Apresentaremos, como outro exemplo, $F(x, y) = e^{x+y} + y - x = 0$. Acharmos que $F_x(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}) = 0$, enquanto que $F_y(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}) = 2$. A equação tem, assim, a solução $y = f(x)$. O cálculo efetivo da função $f(x)$ pode apresentar dificuldades. Não obstante, temos

$$y' = -\frac{F_x}{F_y} = -\frac{e^{x+y}-1}{e^{x+y}+1}.$$

Para que a função $f(x)$ possa ter um máximo ou um mínimo, devemos ter $y' = 0$, isto é, $e^{x+y} - 1 = 0$, donde $y = -x$. Substituindo-se $y = -x$ na equação $F(x, y) = 0$, teremos $1 - 2x = 0$, donde, $x = \frac{1}{2}$, $y = -\frac{1}{2}$. Se calcularmos $f''(x)$ para $x = \frac{1}{2}$ verificaremos que ela é negativa, assim como $-\frac{1}{2}$ é o valor máximo de y .

Este teorema sugere, imediatamente, uma extensão às funções implícitas de maior número de variáveis independentes:

Seja $F(x, y, \dots, z, u)$ uma função contínua das variáveis independentes x, y, \dots, z, u , com derivadas parciais contínuas, $F_x, F_y, \dots, F_z, F_u$. Seja, ainda, $F(x_0, y_0, \dots, z_0, u_0) = 0$ e $F_u(x_0, y_0, \dots, z_0, u_0) \neq 0$, para o sistema de valores $(x_0, y_0, \dots, z_0, u_0)$. Podemos, então, determinar um intervalo $u_1 \leq u \leq u_2$ em torno de u_0 , assim como uma região R que contenha (x_0, y_0, \dots, z_0) de tal modo que a equação $F(x, y, \dots, z, u) = 0$ seja satisfeita para qualquer (x, y, \dots, z) de R , por um único valor de u do intervalo fixado. Tal valor de u , que representaremos por $u = f(x, y, \dots, z)$, é função contínua de x, y, \dots, z , e possui derivadas parciais contínuas f_x, f_y, \dots, f_z , sendo

$$u_0 = f(x_0, y_0, \dots, z_0).$$

As derivadas de f são dadas pelas equações

$$\begin{aligned} F_x + F_u f_x &= 0, \\ F_y + F_u f_y &= 0, \\ &\dots \dots \dots \\ F_z + F_u f_z &= 0. \end{aligned}$$

A demonstração da existência e da continuidade de u é apresentada no 2.º volume, para onde, novamente, remetemos o leitor. As fórmulas para f_{xy} , etc., decorrem imediatamente da regra de cadeia.

Incidentalmente, o conceito de função implícita nos capacita a dar uma definição geral do termo “função algébrica”. Dizemos que $u = f(x, y, \dots, z)$ é uma função algébrica das variáveis independentes

x, y, \dots, z , quando u puder ser definido implicitamente por uma equação da forma $F(x, y, \dots, z, u) = 0$, em que F é um polinômio em x, y, \dots, z, u ; isto é, se u satisfizer uma "equação algébrica". As funções que não satisfazem equação algébrica alguma são denominadas *transcendentes* (pág. 24).

Como exemplo da fórmula de derivação, vejamos o elipsóide

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{u^2}{c^2} - 1 = 0.$$

Teremos, para as derivadas parciais,

$$u_x = -\frac{2x}{a^2} \cdot \frac{c^2}{2u} = -\frac{c^2}{a^2} \cdot \frac{x}{u},$$

$$u_y = -\frac{2y}{b^2} \cdot \frac{c^2}{2u} = -\frac{c^2}{b^2} \cdot \frac{y}{u};$$

derivando, novamente, virá

$$u_{xx} = -\frac{c^2}{a^2} \cdot \frac{1}{u} + \frac{c^2}{a^2} \cdot \frac{x}{u^2} u_x = -\frac{c^2 a^2 u^2 + c^4 x^2}{a^4 u^3},$$

$$u_{xy} = +\frac{c^2}{a^2} \cdot \frac{x}{u^2} u_y = -\frac{c^4 xy}{a^2 b^2 u^3},$$

$$u_{yy} = -\frac{c^2}{b^2} \cdot \frac{1}{u} + \frac{c^2}{b^2} \cdot \frac{y}{u^2} u_y = -\frac{c^2 b^2 u^2 + c^4 y^2}{b^4 u^3}.$$

EXEMPLOS

1. Demonstrar que as seguintes equações têm soluções únicas em relação a y , nas proximidades dos pontos indicados:

- | | |
|--------------------------|-----------------------------------|
| (a) $x^2 + xy + y^2 = 7$ | (2, 1). |
| (b) $x \cos xy = 0$ | $\left(1, \frac{\pi}{2}\right)$. |
| (c) $xy + \log xy = 1$ | (1, 1). |
| (d) $x^3 + y^3 + xy = 3$ | (1, 1). |

2. Determinar a primeira derivada das soluções do primeiro exemplo.

3. Achar as segundas derivadas das soluções do exemplo 1.

4. Achar os valores máximo e mínimo da função $y = f(x)$ definida pela equação $x^2 + xy + y^2 = 27$.

5. Mostrar que a equação $x + y + z = \sin xyz$ pode ser resolvida em relação a z nas proximidades de (0, 0, 0). Determinar as derivadas parciais da solução.

6. INTEGRAIS MÚLTIPLAS E REPETIDAS

1. Integrais múltiplas.

Consideremos a função $u = f(x, y)$, definida e contínua no retângulo $R(a \leq x \leq b, c \leq y \leq d)$, que admite unicamente valores positivos. Queremos atribuir um volume à porção do espaço tridimensional limitado pelo retângulo R , pela superfície $u = f(x, y)$, pelos quatro planos $x = a, x = b, y = c, y = d$, perpendiculares ao plano xy . Além disso, o volume deve ser definido de modo a satisfazer certas condições elementares: (1) se a região tridimensional for um prisma, — isto é, se a função u for uma constante k , — o volume será igual ao pro-

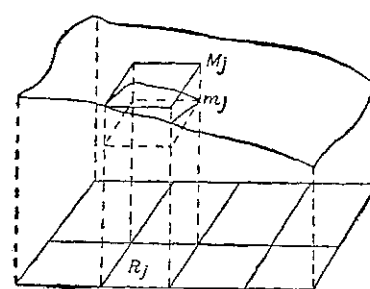


Fig. 7

duto da base pela altura. $V = (b - a)(d - c)k$; (2) se dividirmos o retângulo R em outros menores R_1 e R_2 , por meio de linhas retas, o volume construído sobre R deve ser igual ao volume construído sobre R_1 , mais o correspondente a R_2 ; (3) se a região tridimensional R_1 contiver R_2 inteiramente, o volume de R_1 será, no mínimo, igual ao de R_2 .

Estas considerações conduzem-nos a um método para definir V , o qual é, apenas, uma extensão do método para definir as áreas já apresentado no cap. II (págs. 77 e seg.). Traçando linhas paralelas aos lados, subdividiremos o retângulo R nos retângulos menores R_1, R_2, \dots, R_n , cujas áreas representaremos por $\Delta R_1, \Delta R_2, \dots, \Delta R_n$. Em cada um dos retângulos R_j a função tem um valor extremo inferior, m_j , e um superior, M_j . Portanto, um prisma de base R_j e altura M_j abrange inteiramente a porção do volume citado acima de R_j , ao passo que esta porção de volume contém o prisma de base R_j e altura m_j (fig. 7).

Vemos, assim, que o volume da porção de que estamos nos ocupando fica entre $m_j R_j$ e $M_j TR_j$. O volume total, portanto, será tal que

$$\sum_{j=1}^n m_j \Delta R_j \leq V \leq \sum_{j=1}^n M_j \Delta R_j.$$

Suponhamos, agora, que o número n de retângulos cresce além de qualquer limite, de sorte que o comprimento da maior diagonal tenda para zero. A intuição leva-nos a esperar que as duas somas $\sum m_j \Delta R_j$ e $\sum M_j \Delta R_j$ sejam ambas convergentes, tendendo para o mesmo limite. Tal limite será, portanto, denominado o *volume* V .

O leitor por certo observou que efetuamos uma generalização imediata da discussão do cap. II (pág. 78). Como naquela ocasião, chamaremos o limite comum das duas somas $\sum m_j R_j$ e $\sum M_j R_j$, a *integral da função* $u = f(x, y)$ sobre o retângulo R , representando-a pelo símbolo

$$\iint_R f(x, y) \, d\tau.$$

É claro que, se em cada retângulo R_j escolhermos um ponto (ξ_j, η_j) , determinando o valor correspondente da função $f(\xi_j, \eta_j)$, a relação limite

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sum f(\xi_j, \eta_j) \Delta R_j = \iint_R f(x, y) \, d\tau$$

deverá se verificar, visto a soma $\sum f(\xi_j, \eta_j) \Delta R_j$ se achar entre $\sum m_j \Delta R_j$ e $\sum M_j \Delta R_j$, as quais se aproximam da integral como limites.

Como método particular da subdivisão de R em retângulos menores, podemos dividir o lado $a \leq x \leq b$ em n intervalos de comprimento $\Delta x = (b - a)/n$, e o lado $c \leq y \leq d$ em m intervalos de comprimento $\Delta y = (d - c)/m$, tirando então paralelas aos eixos pelos pontos de divisão marcados. A área de cada retângulo R_j será, assim, $\Delta R_j = \Delta x \Delta y$. Escolhendo um ponto arbitrário (ξ_j, η_j) em cada retângulo R_j , formaremos a soma

$$\sum_j f(\xi_j, \eta_j) \Delta R_j = \sum_j f(\xi_j, \eta_j) \Delta x \Delta y.$$

Quando n e m crescerem sem limitação, esta soma aproximar-se-á da integral como limite. O tipo de subdivisão empregado sugere uma outra notação para a integral, a qual se usa, correntemente, desde o tempo de Leibnitz, a saber,

$$\iint_R f(x, y) \, dx \, dy.$$

A demonstração da existência d'êste limite, no caso de $u = f(x, y)$ ser contínua, pode ser feita de acôrdo com a exposição apresentada no apêndice do capítulo II (págs. 731 e segs.). Devemos, porém, admitir, mesmo sem demonstração, o seguinte enunciado mais prático:

Se a função $f(x, y)$ fôr contínua, exceto ao longo de um número finito de curvas regulares ⁽¹⁾ $y = f(x)$ ou $x = \phi(y)$ nas quais $f(x, y)$ apresenta saltos de descontinuidade, a integral dupla

$$\iint_R f(x, y) \, dr$$

existe.

A demonstração d'êste teorema fica transferida para o 2.º volume. Ela se baseia, essencialmente, em que, quando o número de retângulos cresce, a área total, tendo pontos comuns com as curvas de descontinuidade, tende para zero. Assim, embora M_j e m_j possam diferir consideravelmente para os retângulos, êles dão lugar a uma pequena diferença entre as somas $\Sigma M_j \Delta R_j$ e $\Sigma m_j \Delta R_j$.

Com esta hipótese, podemos determinar a área da superfície $u = f(x, y)$ para a qual (x, y) percorre a região R , mais ou menos complicada. Admitamos, pois, que esta região R seja delimitada por um número finito de curvas $x = \phi(y)$ ou $y = \psi(x)$ com derivadas contínuas, e que $f(x, y)$ seja contínua em R . Fechamos R no retângulo R' , e nos pontos de R' que não pertencem a R , damos a $f(x, y)$ o valor 0. Fazemos, então, a integral $\iint_{R'} f(x, y) \, dr$, tomada na região R' , representar o volume sob a superfície $u = f(x, y)$, quando (x, y) estiver em R . Representa-se, geralmente, esta integral por $\iint_R f(x, y) \, dr$.

Alguns teoremas simples, porém importantes, decorrem da definição acima. Contentar-nos-emos em enunciar tais teoremas, visto o leitor poder demonstrá-los sem dificuldade.

Se $f(x, y)$ e $g(x, y)$ forem integráveis sobre um retângulo, o mesmo acontecerá com $f \pm g$ e com cf , sendo c uma constante:

$$\iint_R [f(x, y) \pm g(x, y)] \, dr = \iint_R f(x, y) \, dr \pm \iint_R g(x, y) \, dr,$$

$$\iint_R cf(x, y) \, dr = c \iint_R f(x, y) \, dr.$$

⁽¹⁾ Por curvas regulares designamos, como anteriormente, curvas com derivadas contínuas.

Se $f(x, y) \geq g(x, y)$ em R , teremos

$$\iint_R f(x, y) \, dr \geq \iint_R g(x, y) \, dr.$$

Se R for a soma das regiões R_1 e R_2 , virá:

$$\iint_R f(x, y) \, dr = \iint_{R_1} f(x, y) \, dr + \iint_{R_2} f(x, y) \, dr.$$

2. Redução das integrais duplas a integrais simples repetidas.

Obtivemos a definição das integrais duplas, com sua interpretação como volume, e com as inúmeras possibilidades de utilização que a nossa experiência com as integrais simples sugere. Não dispomos, porém, até agora, de um método para calculá-las. Nesta seção veremos como é possível avaliar estas integrais, reduzindo o seu cálculo ao de duas integrais simples.

Suporemos que $u = f(x, y)$ é uma função definida e contínua no retângulo R , $a \leq x \leq b$, $c \leq y \leq d$. Tomando-se um valor qualquer x_0 do intervalo $a \leq x \leq b$, a função $f(x_0, y)$ será uma função contínua do resto variável y . Logo, a integral

$$\int_c^d f(x_0, y) \, dy$$

existe, podendo ser calculada pelos métodos apresentados nos capítulos anteriores. Esta integral tem um valor definido para cada valor de x_0 que escolhermos. Em outras palavras, a integral será uma função $\phi(x_0)$ da quantidade x_0 :

$$\int_c^d f(x, y) \, dy = \phi(x).$$

Por exemplo, seja $u = f(x, y) = x^2 y^3$, $0 \leq x \leq 1$, $0 \leq y \leq 3$. A integral $\int_0^3 x^2 y^3 \, dy$ poderá ser calculada para cada valor fixo de x no intervalo $0 \leq x \leq 1$, valendo, efetivamente, $\frac{81}{4} x^2$, ou seja, uma função de x . Por outro lado, se $f(x, y) = e^{xy}$, $1 \leq x \leq 2$, $1 \leq y \leq 4$, teremos

$$\int_1^4 e^{xy} \, dy = \frac{1}{x} (e^{4x} - e^x).$$

Tendo determinado, assim, a função $\phi(x)$, podemos demonstrar a sua continuidade, a qual é simples consequência da continuidade uni-

forme de $f(x, y)$. É, portanto, possível integrar $\phi(x)$ entre os limites a e b , obtendo-se a “integral repetida”

$$\int_a^b \phi(x) dx = \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx.$$

Invertendo-se a ordem do processo, isto é, calculando-se primeiro a função de y definida por $\int_a^b f(x, y) dx$, e depois integrando-se de c a d , obtém-se a outra integral repetida

$$\int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy.$$

Estas integrais, como vimos, são obtidas pela dupla aplicação dos métodos ordinários de integração simples, os quais já foram expostos nos capítulos anteriores. A sua importância reside no seguinte:

Para funções contínuas $f(x, y)$, e para funções $f(x, y)$ que apresentem, no máximo, saltos de descontinuidade num número finito de curvas regulares, as integrais repetidas são iguais às integrais duplas:

$$\begin{aligned} \iint_R f(x, y) dx dy &= \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx \\ &= \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy. \end{aligned}$$

Contentar-nos-emos com a discussão intuitiva do caso em que $f(x, y)$ for contínua. Na discussão original da integral dupla, considerada como o volume do retângulo de base $a \leq x \leq b$, $c \leq y \leq d$, sob a superfície $u = f(x, y)$, obtivemos este volume, subdividindo o sólido em prismas verticais e fazendo com que as diagonais das bases se aproximassem de zero. Podemos, também, em vez disso, dividir o sólido em fatias de largura $k = (d - c)/n$, traçando as linhas $y = c + \nu k$ ($\nu = 0, 1, \dots, n$) paralelas ao eixo dos x , e fazendo passar um plano perpendicular ao dos xy , em cada uma destas linhas (fig. 8). Tais planos dividem o sólido em n fatias, as quais se tornam cada vez mais delgadas, à medida que n cresce, e cujo volume total é igual à integral dupla. Vemos, pois, que o volume de cada fatia é aproximadamente

(mas não de maneira absoluta, naturalmente), igual ao produto da espessura k pela área da face esquerda, isto é, igual a

$$k \int_a^b f(x, c + \nu k) dx.$$

Podemos, portanto, escrever

$$\phi(y) = \int_a^b f(x, y) dx$$

e o volume procurado será, então, representado aproximadamente por

$$\sum_{\nu=0}^{n-1} k \phi(c + \nu k).$$

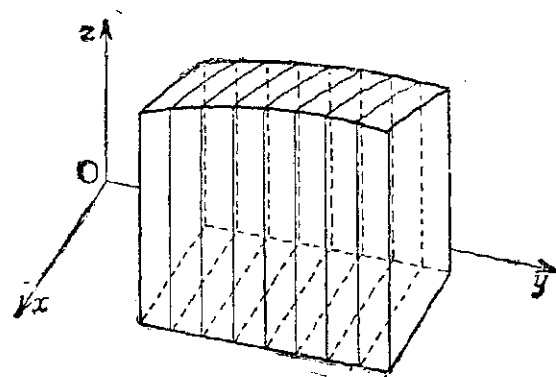


Fig. 8

À medida que $n \rightarrow \infty$ estas somas tendem para

$$\int_c^d \phi(y) dy.$$

É, pois, razoável esperar que o volume, ou a integral dupla, seja exatamente

$$\int_c^d \phi(y) dy = \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy,$$

que é o enunciado feito acima. Raciocínio semelhante permite verificar o enunciado

$$\int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx = \iint_R f(x, y) d\tau$$

3. Exemplos e observações.

Alguns exemplos mostrarão como se emprega este teorema na avaliação das integrais duplas. A função $u = f(x, y) = x^2y$, $0 \leq x \leq 1$, $0 \leq y \leq 2$, dá

$$\begin{aligned} \iint_R x^2y \, d\tau &= \int_0^1 \left(\int_0^2 x^2y \, dy \right) dx = \int_0^1 \left(\frac{1}{2} x^2 y^2 \Big|_0^2 \right) dx \\ &= \int_0^1 2x^2 \, dx = \frac{1}{2} x^3 \Big|_0^1 = \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

O exemplo acima pertence a uma classe geral de funções cuja integração é simplificada pelo seguinte teorema:

Se a função $u = f(x, y)$, $a \leq x \leq b$, $c \leq y \leq d$, puder ser representada pelo produto de uma função somente de x por outra função somente de y ,

$$f(x, y) = \phi(x)\psi(y),$$

a integral dupla de f será o produto de duas integrais simples:

$$\iint_R f(x, y) \, d\tau = \left| \int_a^b \phi(x) \, dx \right| \left| \int_c^d \psi(y) \, dy \right|.$$

Isto se verifica porque, fazendo-se a integração em relação a y , a função $\phi(x)$ pode ser considerada como constante e colocada antes do sinal da integral, enquanto que, integrando-se em relação a x , $\int_c^d \psi(y) \, dy$ será constante. Logo,

$$\begin{aligned} \int_a^b \left[\int_c^d \phi(x) \psi(y) \, dy \right] dx &= \int_a^b \left[\phi(x) \int_c^d \psi(y) \, dy \right] dx \\ &= \left[\int_c^d \psi(y) \, dy \right] \left[\int_a^b \phi(x) \, dx \right]. \end{aligned}$$

A função $u = \sin(x + y)$, $0 \leq x \leq \pi/2$, $0 \leq y \leq \pi/2$, nos dá:

$$\begin{aligned} \iint_R \sin(x + y) \, d\tau &= \int_0^{\pi/2} \left[\int_0^{\pi/2} \sin(x + y) \, dy \right] dx \\ &= \int_0^{\pi/2} \left[-\cos \left(x + \frac{\pi}{2} \right) + \cos x \right] dx = \int_0^{\pi/2} (\sin x + \cos x) \, dx \\ &= (-\cos x + \sin x) \Big|_0^{\pi/2} = 1 + 1 = 2. \end{aligned}$$

Calculemos de novo o volume V do prisma vertical cuja base, no plano xy , é limitada pelos eixos coordenados e pela linha $x + y = 1$, e que fica abaixo do plano $u = 2x + 3y$. Em primeiro lugar estendamos, a função $u = f(x, y)$ ao qua-

drado $0 \leq x \leq 1$, $0 \leq y \leq 1$, igualando-a a 0, do lado de fora do triângulo (a base do prisma). Então, para cada valor de x contido no intervalo, a função $f(x, y)$ será diferente de zero somente para $0 \leq y \leq 1 - x$. Logo,

$$\begin{aligned} \int_0^1 f(x, y) dy &= \int_0^{1-x} f(x, y) dy = \int_0^{1-x} (2x + 3y) dy \\ &= 2x(1-x) + \frac{3}{2}(1-x)^2 = -\frac{1}{2}x^2 - x + \frac{3}{2}. \end{aligned}$$

$$V = \iint_R f(x, y) dx = \int_0^1 \left(-\frac{1}{2}x^2 - x + \frac{3}{2} \right) dx = \frac{5}{6}.$$

O artifício empregado é passível de extensão a qualquer função $u = f(x, y)$ definida na região R e limitada, por cima e por baixo, pelas curvas $y = \psi(x)$ e $y = \phi(x)$. Imaginemos que R seja definida pelas desigualdades $a \leq x \leq b$, $\phi(x) \leq y \leq \psi(x)$. Marquemos o retângulo R' , $a \leq x \leq b$, $c \leq y \leq d$, contendo R completamente, e do lado de fora de R façamos $f = 0$. Teremos

$$\int_c^d f(x, y) dy = \int_{\phi(x)}^{\psi(x)} f(x, y) dy$$

para qualquer valor de x no intervalo $a \leq x \leq b$, de sorte que

$$\begin{aligned} \iint_R f(x, y) dx &= \iint_{R'} f(x, y) dx = \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx \\ &= \int_a^b \left[\int_{\phi(x)}^{\psi(x)} f(x, y) dy \right] dx. \end{aligned}$$

Para acharmos o volume do elipsóide $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$, notemos que $\frac{1}{2}V$ é o volume de $u = f(x, y) = c \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2}}$, sendo a função $f(x, y)$ definida somente no interior da elipse

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} \leq 1, \text{ ou } -b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}} \leq y \leq b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}, \quad -a \leq x \leq a.$$

Calculando a integral repetida, teremos, primeiramente,

$$\begin{aligned} \int_{-b}^b f(x, y) dy &= \int_{-b}^b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2}} dy \\ &= -\frac{1}{2}c \left(b - \frac{bx^2}{a^2} \right) \arccos \frac{y}{\sqrt{b^2 - b^2x^2/a^2}} + \frac{cy}{2} \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2}} \Big|_{-b \sqrt{1-x^2/a^2}}^{+b \sqrt{1-x^2/a^2}} \\ &= -\frac{c}{2} \left(b - \frac{bx^2}{a^2} \right) (0 - \pi) + 0 = \frac{c\pi}{2} b \left(1 - \frac{x^2}{a^2} \right). \end{aligned}$$

Prosseguindo com a integração, virá

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} V &= \int_{-a}^a \left[\int_{-b}^b f(x, y) dy \right] dx = \int_{-a}^a \frac{\pi}{2} cb \left(1 - \frac{x^2}{a^2} \right) dx = \frac{\pi c}{2} b \left(x - \frac{x^3}{3a^2} \right) \Big|_{-a}^a \\ &= \frac{\pi}{2} cb \left(\frac{4}{3} a \right) = \frac{2\pi}{3} abc. \end{aligned}$$

de modo que

$$V = \frac{4}{3} \pi abc.$$

4. Coordenadas polares.

Na definição da integral dupla, a subdivisão em retângulos foi escolhida, naturalmente, por ser a mais conveniente em relação às coordenadas retangulares. Como sabemos, porém, há muitas aplicações nas quais as coordenadas polares são mais adequadas do que as retangulares. Considerando-se a função $f(\rho, \phi)$ em que ρ e ϕ são as coordenadas polares, a subdivisão mais conveniente não será em retângulos, mas sim em regiões limitadas por arcos de círculo $\rho = \text{constante}$ e raio $\phi = \text{constante}$. Suponhamos, então, que a função $f(\rho, \phi)$ é definida na região R , determinada pelas desigualdades $a \leq \rho \leq b$, $\alpha \leq \phi \leq \beta$ (Se $f(\rho, \phi)$ fôr definida originariamente numa região R' , não dêste tipo, incluiremos R' numa região R , maior, da forma desejada, e faremos $f(\rho, \phi) = 0$, fora de R' .) Como anteriormente (pág. 486) introduziremos os pontos de subdivisão $\rho_0 = a$, ρ_1 , ρ_2 , ..., $\rho_n = b$, $\phi_0 = \alpha$, ϕ_1 , ϕ_2 , ..., $\phi_m = \beta$, traçando os correspondentes raios e arcos de círculo, dividindo, assim, R nas regiões R_{ij} de área ΔR_{ij} . Em cada R_{ij} escolheremos um ponto (ρ_{ij}, ϕ_{ij}) e faremos a soma $\sum f(\rho_{ij}, \phi_{ij}) \Delta R_{ij}$, deixando, então, m e n crescerem sem limite. A soma tenderá, novamente, para o volume correspondente à superfície $u = f(\rho, \phi)$, podendo ser representado pela integral

$$\iint_R f(\rho, \phi) d\tau.$$

Até aqui, nada de essencialmente novo. O importante é saber como calcular estas integrais, reduzindo-as a integrais repetidas ou a integrais em função de coordenadas retangulares. Para isto, tracemos um par de eixos retangulares num novo plano, o plano $\rho\phi$, chamando os eixos assim traçados, eixo dos ρ e eixo dos ϕ , respectivamente. Marcamos um ponto no plano $\rho\phi$ com as coordenadas retangulares, ρ , ϕ ,

correspondente ao ponto de R com as coordenadas polares ρ, ϕ . Assim, a região R , $a \leq \rho \leq b$, $\alpha \leq \phi \leq \beta$ será representada no plano $\rho\phi$ pelo retângulo R' , $a \leq \rho \leq b$, $\alpha \leq \phi \leq \beta$, e cada uma das regiões parciais, R_{ij} , $\rho_{i-1} \leq \rho \leq \rho_i$, $\phi_{j-1} \leq \phi \leq \phi_j$, pelos pequenos retângulos R_{ij}' . Entretanto, a área $\Delta R_{ij}'$ do retângulo R_{ij}' não é a mesma área ΔR_{ij} de R_{ij} . A relação existente entre elas é estabelecida com facilidade. A área $\Delta R_{ij}'$ é simplesmente $(\phi_j - \phi_{j-1})(\rho_i - \rho_{i-1})$, ao passo que a área ΔR_{ij} é dada pela fórmula

$$\begin{aligned}\Delta R_{ij} &= \frac{1}{2}(\phi_j - \phi_{j-1})(\rho_i^2 - \rho_{i-1}^2) \\ &= \frac{1}{2}(\rho_i + \rho_{i-1})(\phi_j - \phi_{j-1})(\rho_i - \rho_{i-1}) = \frac{1}{2}(\rho_i + \rho_{i-1})\Delta R_{ij}'.\end{aligned}$$

Escolhamos, agora, em cada região R_{ij} o ponto $\bar{\rho}_i = \frac{1}{2}(\rho_i + \rho_{i-1})$, $\bar{\phi}_j = \frac{1}{2}(\phi_j + \phi_{j-1})$. Teremos, por definição,

$$\iint_R f(\rho, \phi) d\tau = \lim \Sigma f(\bar{\rho}_i, \bar{\phi}_j) \Delta R_{ij}.$$

Mas, $\Sigma f(\bar{\rho}_i, \bar{\phi}_j) \Delta R_{ij} = \Sigma f(\bar{\rho}_i, \bar{\phi}_j) \bar{\rho}_i \Delta R_{ij}'$,

sendo a última expressão, justamente, a soma formada na definição da integral dupla da função $f(\rho, \phi)\rho$, sobre o retângulo R' , no plano $\rho\phi$. Logo, à medida que a largura da subdivisão diminuir, a soma aproximar-se-á da integral, e

$$\begin{aligned}\iint_R f(\rho, \phi) d\tau &= \iint_{R'} f(\rho, \phi)\rho d\tau' = \iint_{R'} f(\rho, \phi)\rho d\rho d\phi \\ &= \int_a^b \left[\int_\alpha^\beta f(\rho, \phi)\rho d\phi \right] d\rho = \int_\alpha^\beta \left[\int_a^b f(\rho, \phi)\rho d\rho \right] d\phi.\end{aligned}$$

Como exemplo, calculemos o volume V da esfera de raio a . O hemisfério superior será dado pela equação $u = \sqrt{a^2 - \rho^2}$, $0 \leq \rho \leq a$, $0 \leq \phi \leq 2\pi$. Assim,

$$\begin{aligned}\frac{1}{2} V &= \int_0^{2\pi} \left(\int_0^a \sqrt{a^2 - \rho^2} \rho d\rho \right) d\phi = \int_0^{2\pi} \left[-\frac{1}{3} (a^2 - \rho^2)^{3/2} \right]_0^a d\phi \\ &= \frac{1}{3} \int_0^{2\pi} a^3 d\phi = \frac{2\pi a^3}{3},\end{aligned}$$

de sorte que $V = \frac{4}{3} \pi a^3$.

5. Cálculo de $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx$.

As fórmulas da subseção precedente habilitam-nos a calcular a área sob a curva $y = e^{-x^2}$, $-\infty < x < \infty$, que ocorre frequentemente na teoria das probabilidades. Esta integração é especialmente interessante, visto podermos avaliar a integral definida entre $-\infty$ e ∞ de uma função da qual não é possível determinar, nem uma função primitiva, nem a integral indefinida.

Consideremos, em primeiro lugar, a integral I_a da função $e^{-(x^2+y^2)} = e^{-\rho^2}$ sobre o círculo $0 \leq \rho \leq a$. Ela é dada por

$$I_a = \int_0^{2\pi} \left(\int_0^a e^{-\rho^2} \rho d\rho \right) d\phi = \int_0^{2\pi} \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} e^{-a^2} \right) d\phi = \pi(1 - e^{-a^2}).$$

O quadrado $-a \leq x \leq a$, $-a \leq y \leq a$, contém o círculo $0 \leq \rho \leq a$, sendo contido, por sua vez, no círculo $0 \leq \rho \leq 2a$, e o integrando $e^{-x^2-y^2}$ é positivo em qualquer posição; logo,

$$\pi(1 - e^{-a^2}) = I_a \leq \int_{-a}^a \left(\int_{-a}^a e^{-x^2-y^2} dy \right) dx \leq I_{2a} = \pi(1 - e^{-4a^2}).$$

A integral pode ser escrita sob a forma

$$\int_{-a}^a e^{-x^2} \left(\int_{-a}^a e^{-y^2} dy \right) dx = \left(\int_{-a}^a e^{-x^2} dx \right)^2,$$

logo

$$\pi(1 - e^{-a^2}) \leq \left(\int_{-a}^a e^{-x^2} dx \right)^2 \leq \pi(1 - e^{-4a^2}).$$

Se deixarmos, agora, a crescer sem limite, teremos a equação

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi},$$

ficando, assim, calculada a integral proposta.

6. Momento e centro de massa. Momentos de inércia.

No cap. V, § 2 (pág. 283) vimos que o momento de um sistema de pontos P_1, P_2, \dots, P_n , tendo por coordenadas $(x_1, y_1), (x_2, y_2), \dots, (x_n, y_n)$ e massas m_1, m_2, \dots, m_n , em relação ao eixo dos x , é dado por $\sum_{i=1}^n m_i y_i$, e que a ordenada do seu centro de massa é fornecida pela equação

$$\eta = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i y_i, \quad \text{onde} \quad M = \sum_{i=1}^n m_i,$$

com expressões análogas para o momento em relação ao eixo dos y , e para a abscissa do centro de massa. Estenderemos, agora, estas con-

siderações às massas distribuídas uniformemente na região R . Suporemos que a massa está distribuída com a densidade 1 em toda a região R , isto é, que cada porção de R com a área ΔR tenha, também, a massa ΔR . A massa total M de R será, pois, igual à área de R ,

$$M = \iint_R dr.$$

Dividamos R em porções R_1, \dots, R_n com áreas $\Delta R_1, \dots, \Delta R_n$ e, numa certa porção R_ν , fixemos um ponto (ξ_ν, η_ν) . Se imaginarmos que a massa total de ΔR_ν , da porção R_ν , está concentrada no ponto (ξ_ν, η_ν) , o momento do sistema resultante de pontos em relação ao eixo dos x será $\Sigma \eta_\nu \Delta R_\nu$, sendo a ordenada do centro de gravidade

$$\frac{\Sigma \eta_\nu \Delta R_\nu}{\Sigma \Delta R_\nu} = \frac{\Sigma \eta_\nu \Delta R_\nu}{M}.$$

Fazendo-se $n \rightarrow \infty$, enquanto o diâmetro da maior R tende para 0, as somas acima tenderão para as integrais

$$T_x = \iint_R y \, dr, \quad \eta = \frac{\iint_R y \, dr}{M}$$

respectivamente. Estas expressões serão tomadas como as *definições* do momento T_x de R em relação ao eixo x , e da ordenada η do seu centro de massa. Da mesma forma, o momento em relação ao eixo dos y e a abscissa ξ do centro de massa, são dados, respectivamente, por

$$T_y = \iint_R x \, dr, \quad \xi = \frac{\iint_R x \, dr}{M}, \quad \text{onde } M = \iint_R dr.$$

Por exemplo, o momento do semicírculo R , $-\rho \leq x \leq \rho$, $0 \leq y \leq \sqrt{\rho^2 - x^2}$, em relação ao eixo dos x , será:

$$\begin{aligned} T_x &= \iint_R y \, dr = \int_{-\rho}^{\rho} \left(\int_0^{\sqrt{\rho^2 - x^2}} y \, dy \right) dx \\ &= \int_{-\rho}^{\rho} \frac{1}{2} (\rho^2 - x^2) dx = \frac{1}{2} \left(\rho^2 x - \frac{x^3}{3} \right) \Big|_{-\rho}^{\rho} = \frac{2}{3} \rho^3, \end{aligned}$$

e visto que $M = \iint_R dr = \text{área } R = \frac{1}{2} \pi \rho^2$,

$$\eta = \frac{2}{3} \rho^3 \div \left(\frac{1}{2} \pi \rho^2 \right) = \frac{4}{3} \frac{\rho}{\pi}.$$

Partindo da definição do momento de inércia I_x de um sistema de partículas,

$$I_x = \sum m_r y_r^2,$$

e empregando raciocínio semelhante, obteremos a expressão do momento de inércia da região R em relação ao eixo dos x :

$$I_x = \iint_R y^2 dr,$$

e, da mesma forma, teremos o momento de inércia em relação ao eixo dos y ,

$$I_y = \iint_R x^2 dr.$$

Fórmulas análogas são estabelecidas para regiões tridimensionais R ; as coordenadas ξ , η , ζ , do centro de massa serão dadas por

$$\xi = \frac{\iiint_R x dr}{M}, \quad \eta = \frac{\iiint_R y dr}{M}, \quad \zeta = \frac{\iiint_R z dr}{M},$$

onde $M = \iiint_R 1 dr = \text{volume de } R$. Para estabelecermos os momentos de inércia I_x , I_y , I_z de R em relação aos eixos dos x , y , z , respectivamente, lembraremos que a distância do ponto (x, y, z) ao eixo dos x , é $\sqrt{y^2 + z^2}$; logo, para o sistema de partículas, o momento de inércia, em relação ao eixo dos x será $\sum m_r \sqrt{(y_r^2 + z_r^2)^3} = \sum m_r (y_r^2 + z_r^2)$. Dividindo R em sub-regiões e passando ao limite como o fizemos anteriormente, teremos a fórmula

$$I_x = \iiint_R (y^2 + z^2) dr.$$

Semelhantemente,

$$I_y = \iiint_R (x^2 + z^2) dr,$$

$$I_z = \iiint_R (x^2 + y^2) dr.$$

Assim, o momento de inércia do cubo, $-h \leq x \leq h$, $-h \leq y \leq h$, $-h \leq z \leq h$ em relação ao eixo dos x , é:

$$\begin{aligned} I_x &= \int_{-h}^h \left\{ \int_{-h}^h \left[\int_{-h}^h (x^2 + y^2) dz \right] dy \right\} dx \\ &= \int_{-h}^h \left[\int_{-h}^h 2h(x^2 + y^2) dy \right] dx = \int_{-h}^h 2h \left(2x^2 h + \frac{2}{3} h^3 \right) dx \\ &= \frac{4h}{3} (x^3 h + x h^3) \Big|_{-h}^h = \frac{4h}{3} (4h^4) = \frac{16}{3} h^4. \end{aligned}$$

A importância do momento de inércia, como já observamos no capítulo V (pág. 286), reside em que ele desempenha, no movimento rotativo, o mesmo papel que a massa no movimento de translação. Por exemplo, se a região R girar em torno do eixo dos x com a velocidade angular ω , a sua energia cinética será $\frac{1}{2}I_x\omega^2$. Esta, porém, não é a única aplicação do conceito de momento de inércia; ele é igualmente importante, por exemplo, no cálculo das estruturas, em que se estabeleceu que a resistência das vigas de um determinado material é proporcional ao momento de inércia da seção transversal em relação a uma linha que passe pelo seu centro de massa. O leitor encontrará amplos detalhes sobre este assunto em qualquer tratado de resistência dos materiais.

7. Outras aplicações.

O leitor por certo não terá imaginado que as aplicações que temos apresentado tenham esgotado as possibilidades da integral dupla. Por exemplo, não demonstramos o importante teorema que afirma que a área A da superfície $z = f(x, y)$, em que (x, y) está em R , é dada pela integral

$$A = \iint_R \sqrt{1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2} \, d\mathbf{r}$$

desde que $\frac{\partial f}{\partial x}$ e $\frac{\partial f}{\partial y}$ sejam contínuas. Deixamos igualmente de lado muitos outros aspectos interessantes, os quais serão desenvolvidos no 2.º volume, visto não se situarem entre as finalidades do presente volume.

EXEMPLOS

1. Efetuar as seguintes integrações:

$$(a) \int_0^a \int_0^b xy(x^2 - y^2) dy \, dx.$$

$$(b) \int_0^\pi \int_0^\pi \cos(x + y) dy \, dx.$$

$$(c) \int_1^e \int_1^2 \frac{1}{xy} dy \, dx.$$

$$(d) \int_0^a \int_0^b xe^{xy} dy \, dx.$$

$$(e) \int_0^1 \int_0^{\sqrt{1-x^2}} y^2 dy dx.$$

$$(f) \int_0^2 \int_0^{2-x} y dy dx.$$

2. Calcular o volume compreendido entre o plano dos xy e o parabolóide $z = 2 - x^2 - y^2$.

3. Achar o volume comum aos dois cilindros $x^2 + z^2 = 1$ e $y^2 + z^2 = 1$.

4. Achar, pela integração, a menor das duas porções em que um plano corta a esfera de raio r , sendo h ($< r$) a distância perpendicular ao centro.

5. Determinar a área, o centro de gravidade, os momentos em relação aos eixos dos x e dos y , assim como os momentos de inércia em relação aos mesmos eixos, das seguintes figuras:

(a) semicírculo $0 \leq y \leq \sqrt{r^2 - x^2}$;

(b) retângulo $0 \leq x \leq a$, $0 \leq y \leq b$;

(c) retângulo $-a \leq x \leq a$, $-b \leq y \leq b$;

(d) elipse $|y| \leq b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}$;

(e) triângulo de vértices $(0, 0)$, $(a, 0)$, $(0, b)$.

6. Achar o volume, o centro de gravidade e os momentos de inércia em relação aos eixos dos x , y e z , das seguintes figuras:

(a) paralelepípedo $0 \leq x \leq a$, $0 \leq y \leq b$, $0 \leq z \leq c$;

(b) hemisfério $0 \leq z \leq \sqrt{a^2 - x^2 - y^2}$;

(c) prisma triangular de vértices $(0, 0, 0)$, $(a, 0, 0)$, $(0, b, 0)$, $(0, 0, c)$.

CAPÍTULO XI

EQUAÇÕES DIFERENCIAIS PARA OS TIPOS MAIS SIMPLES DE VIBRAÇÕES

Já deparamos, em diversas oportunidades, com equações diferenciais, isto é, com equações por meio das quais devemos determinar uma função incógnita e que envolvem, não somente a própria função, mas, também, as suas derivadas.

O problema mais simples deste tipo consiste no cálculo da integral indefinida de uma dada função $f(x)$. Este problema exige a determinação de uma função $y = F(x)$ que satisfaça a equação diferencial $y' - f(x) = 0$. Já resolvemos um problema deste tipo no cap. III, § 7 (pág. 178), onde mostramos que uma equação da forma $y' = \alpha y$ é satisfeita pela função exponencial $y = ce^{\alpha x}$. Como vimos no cap. V (pág. 294), as equações diferenciais surgem com os problemas da mecânica e, na verdade, muitos ramos da matemática pura, e quase toda a matemática aplicada dependem destas equações. Neste capítulo, estudaremos as equações diferenciais dos tipos mais simples de vibrações, sem nos aprofundarmos na teoria geral. Estas aplicações não apresentam, apenas, valor teórico, mas são, também, muito importantes na matemática aplicada.

É conveniente ter presente no espírito as seguintes idéias gerais e definições. *Solução* de uma equação diferencial é uma função que, substituída na relação original, a satisfaz para qualquer valor da variável independente considerada. A expressão *integral* é usada, muitas vezes, em lugar de *solução*: primeiramente porque o problema consiste, mais ou menos, numa generalização da integração comum; depois, porque acontece, freqüentemente, que a solução seja encontrada, de fato, por integração.

1. PROBLEMAS SOBRE VIBRAÇÕES EM MECÂNICA E EM FÍSICA

1. Vibrações mecânicas simples.

O tipo mais simples de vibrações mecânicas já foi estudado no cap. V, § 4 (pág. 295). Consideramos, naquela ocasião, uma partícula de massa M que se movia livremente sobre o eixo dos x e que voltava à posição inicial, $x = 0$, por uma força elástica. A grandeza desta força era proporcional ao deslocamento x ; efetivamente, igualamo-la a $-kx$, sendo k uma constante positiva, e significando o sinal negativo que a força é sempre dirigida para a origem. Imaginemos agora que existe, também, uma força de atrito proporcional à velocidade da partícula, $dx/dt = \dot{x}$, e oposta à mesma. Esta força será dada por uma expressão da forma $-r\dot{x}$, com uma constante positiva de atrito r . Finalmente, admitiremos que a partícula sofra a ação de uma força externa, a qual será uma função $f(t)$ do tempo t . Pela lei fundamental de Newton, o produto da massa m pela aceleração \ddot{x} deve ser igual à força total, isto é, à força elástica, mais o atrito e mais a força externa. A equação

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = f(t)$$

exprime o que acabamos de dizer.

Esta equação determina o movimento da partícula. Se recordarmos os exemplos que já vimos, de equações diferenciais, como a integração de $\dot{x} = \frac{dx}{dt} = f(t)$, com a sua solução, $x = \int f(t) dt + c$, ou a solução da equação diferencial particular $m\ddot{x} + kx = 0$ (pág. 296), veremos que tais problemas têm um número infinito de soluções diferentes. No caso presente, também, verificaremos que há um número infinito de soluções, expressas da seguinte maneira. É possível encontrar-se a *solução geral* ou a *integral completa* $x(t)$ da equação diferencial, dependendo não só da variável independente t , como também dos dois parâmetros c_1 e c_2 , denominados *constantes de integração*. Se atribuirmos valores especiais a estas constantes, obteremos uma solução particular e cada solução é determinada, dando-se valores especiais a estas constantes. A integral completa representa, portanto, a totalidade das soluções particulares.

Este fato é facilmente compreensível (veja, também, o cap. V, § 4, pág. 298). Não podemos esperar, aliás, que a equação diferencial, sôzinha, seja capaz de determinar completamente o movimento. Ao contrário, é plausível que num dado instante, digamos, no tempo $t = 0$, possamos estabelecer a posição $x(0) = x_0$ e a velocidade $\dot{x}(0) = \dot{x}_0$ iniciais (abreviadamente, o *estado inicial*), arbitrariamente. Em outras palavras, podemos fazer a partícula partir de qualquer posição inicial, com a velocidade que quisermos, no tempo $t = 0$. Feito isto, podemos esperar que o resto do movimento fique definitivamente determinado. Na solução geral, as duas constantes arbitrárias c_1 e c_2 são suficientes para que possamos escolher a solução particular que preenche as condições iniciais. Na seção seguinte (pág. 508) veremos que só há um meio de fazê-lo.

Se não houver força externa, isto é, se $f(t) = 0$, o movimento é denominado *movimento livre*. A equação diferencial é, então, chamada *homogênea*. Se $f(t)$ não for igual a zero para todos os valores de t , o movimento será *forçado* e a sua equação diferencial *não-homogênea*. O termo $f(t)$ é designado, ocasionalmente, por *força perturbadora*.

2. Oscilações elétricas.

Um sistema mecânico com a simplicidade do tipo que foi descrito, só pode ser realizado aproximadamente. Uma tal aproximação é representada pelo pêndulo, desde que as suas oscilações sejam pequenas. As oscilações da agulha magnética, as do diafragma central dos telefones ou microfones e outras vibrações mecânicas podem ser representadas dentro de um certo grau de precisão, por sistemas como os que acabamos de descrever. Existe, porém, um outro tipo de fenômenos que corresponde muito mais exatamente à equação diferencial. Referimo-nos ao circuito elétrico oscilatório.

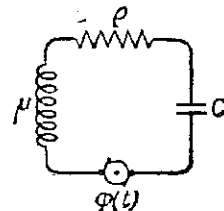


Fig. 1.— Circuito elétrico oscilatório

Consideremos o circuito desenhado na figura 1, com a indutância μ , resistência ρ e capacitância $C = 1/\kappa$. Imaginemos, também, que o circuito seja influenciado pela força eletromotriz externa $\phi(t)$ dada em função do tempo t , como, por exemplo, a voltagem produzida por um dínamo ou devida a ondas elétricas. Para descrevermos o processo que se verifica no circuito, designaremos a voltagem através do condensador por E e a carga do condensador por Q . Estas quantidades estão ligadas pela relação $CE = E/\kappa = Q$. A corrente I que, como a voltagem E , é função do tempo, é definida com

a razão da mudança da carga por unidade de tempo, isto é, como a razão segundo a qual a carga do condensador diminui: $I = -\dot{Q} = -dQ/dt = -\dot{E}/\kappa$. A lei de Ohm estabelece que o produto da corrente pela resistência é igual à força eletromotriz (voltagem), isto é, é igual à voltagem do condensador E , menos a força eletromotriz contrária devida à self-indução, mais a força eletromotriz externa $\phi(t)$. Obtemos, assim, a equação $I\rho = E - \mu\dot{I} = \phi(t)$ ou $-\frac{\rho}{\mu}\dot{E} = E + \frac{\mu}{\kappa}\dot{E} + \phi(t)$, isto é, $\mu\dot{E} + \rho E + \kappa E = -\kappa\phi(t)$, que é satisfeita pela voltagem do circuito. Vemos, pois, que foi estabelecida uma equação diferencial, exatamente do tipo já estudado no n.º 1 (pág. 502). Em vez da massa, temos aqui a indutância, em lugar da força de atrito, a resistência, e em vez da constante elástica, o valor recíproco da capacidade, enquanto a força eletromotriz externa (exceto um fator constante) corresponde à força externa. Se a força eletromotriz for nula, a equação diferencial será homogênea.

Multiplicando-se ambos os membros da equação diferencial por $-1/\kappa$ e derivando em relação ao tempo, teremos a equação correspondente para a corrente

$$\mu\dot{I} + \rho I + \kappa I = \phi(t),$$

que difere da equação da voltagem somente no segundo membro e que, para as oscilações livres ($\phi = 0$) tem, idênticamente, a mesma forma.

2. SOLUÇÃO DAS EQUAÇÕES HOMOGÊNEAS. OSCILAÇÕES LIVRES

1. Solução teórica.

Pode-se obter facilmente uma solução da equação homogênea $M\ddot{x} + r\dot{x} + kx = 0$ da página 502, sob a forma de uma expressão exponencial, procurando-se determinar uma constante λ de tal sorte que a relação $e^{\lambda t} = x$ seja uma solução. Se efetuarmos esta substituição, fazendo o mesmo para as suas derivadas $\dot{x} = \lambda e^{\lambda t}$, $\ddot{x} = \lambda^2 e^{\lambda t}$, na equa-

ção diferencial, eliminando o fator comum $e^{\lambda t}$, teremos a equação quadrática

$$m\lambda^2 + r\lambda + k = 0$$

para λ . As raízes de tal equação serão

$$\lambda_1 = -\frac{r}{2m} + \frac{1}{2m} \sqrt{r^2 - 4mk}, \quad \lambda_2 = -\frac{r}{2m} - \frac{1}{2m} \sqrt{r^2 - 4mk}.$$

Cada uma das duas expressões $x = e^{\lambda_1 t}$ e $x = e^{\lambda_2 t}$ é, ao menos teórica-mente, uma solução particular da equação diferencial, como poderemos verificar efetuando os cálculos na direção inversa. Três casos diferentes podem ocorrer.

1. $r^2 - 4mk > 0$. As duas raízes λ_1 e λ_2 são, então, reais, desiguais e negativas, proporcionando duas soluções da equação diferencial, $x = u_1 = e^{\lambda_1 t}$ e $x = u_2 = e^{\lambda_2 t}$. Com o auxílio destas duas soluções é possível construir-se, imediatamente, uma solução incluindo duas constantes arbitrárias. Derivando, vemos que

$$x = c_1 u_1 + c_2 u_2$$

é, também, uma solução da equação diferencial. Mostraremos, na pág. 508, que esta expressão é, realmente, a solução mais geral da equação que nos preocupa, ou seja, poderemos obter *tôdas* as soluções da equação, atribuindo valores numéricos convenientes a c_1 e c_2 .

2. $r^2 - 4mk = 0$. A equação quadrática tem, então, raiz dupla. Assim, inicialmente, pondo de lado o fator constante, teremos somente a solução $x = w_1 = e^{-r/2m}$. Verificamos facilmente, porém, que, neste caso, a função

$$x = w_2 = t e^{-r/2m}$$

é também uma solução da equação diferencial ⁽¹⁾. Temos

$$\dot{x} = \left(1 - \frac{r}{2m} t\right) e^{-r/2m}, \quad \ddot{x} = \left(\frac{r^2}{4m^2} t - \frac{r}{m}\right) e^{-r/2m},$$

e, por substituição, vemos que a equação diferencial

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + \frac{r^2}{4m} x = m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = 0$$

(1) Somos conduzidos, naturalmente, a esta solução, pelo seguinte processo-limite. Se $\lambda_1 \neq \lambda_2$, a expressão $(e^{\lambda_1 t} - e^{\lambda_2 t})/(\lambda_1 - \lambda_2)$ também será uma solução. Façamos, agora, λ_1 tender para λ_2 e sacrevamos λ em lugar de λ_1 e λ_2 . A expressão acima transforma-se em $\frac{d}{d\lambda} e^{\lambda t} = t e^{\lambda t}$.

é satisfeita. A expressão

$$x = c_1 e^{-rl/2m} + c_2 e^{-rl/2m}$$

dá, portanto, de novo a solução da equação diferencial, com as duas constantes arbitrárias de integração, c_1 e c_2 .

3. $r^2 - 4mk < 0$. Faremos $r^2 - 4mk = -4m^2\nu^2$, obtendo duas soluções de forma complexa, dadas pelas expressões $x = u_1 = e^{-rl/2m + i\delta l}$ e $x = u_2 = e^{-rl/2m - i\delta l}$. A fórmula de Euler

$$e^{\pm i\delta l} = \cos \nu l \pm i \sin \nu l$$

dá para as partes reais e imaginárias da solução complexa u_1 , por um lado,

$$v_1 = e^{-rl/2m} \cos \nu l, \quad v_2 = e^{-rl/2m} \sin \nu l,$$

e por outro,

$$v_1 = \frac{u_1 + u_2}{2}, \quad v_2 = \frac{u_1 - u_2}{2i}.$$

Vemos, por esta segunda forma de representação, que v_1 e v_2 são soluções (reais) da equação diferencial. A verificação direta do que afirmamos, pela derivação e substituição, constitui um simples, porém útil, exercício.

Das duas soluções particulares encontradas podemos formar, novamente, a solução geral

$$x = c_1 v_1 + c_2 v_2 = (c_1 \cos \nu l + c_2 \sin \nu l) e^{-rl/2m}$$

com as duas constantes arbitrárias c_1 e c_2 . Esta solução pode, igualmente, ser escrita do seguinte modo

$$x = a e^{-rl/2m} \cos \nu(l - \delta),$$

onde fizemos $c_1 = a \cos \nu \delta$, $c_2 = a \sin \nu \delta$, sendo a e δ duas novas constantes.

Lembramos que já obtivemos esta solução, no caso especial em que $r = 0$ (cap. V, § 4, pág. 296).

2. Interpretação física da solução.

Nos dois casos $r > 2\sqrt{mk}$ e $r = 2\sqrt{mk}$ a solução é dada pela curva exponencial, ou pelo gráfico da função $te^{-rl/2m}$ que, para grandes va-

lores de t se assemelha à curva exponencial, ou pela superposição destas curvas. Nestes casos, o processo é aperiódico, isto é, à medida que o tempo cresce, a "distância" x se aproxima de 0 assintoticamente, sem oscilar em torno de $x = 0$. O movimento não é, portanto, oscilatório. O efeito do atrito ou *amortecimento* é tão grande que ele impede a força elástica de engendrar movimentos oscilatórios.

Nos casos em que $r < 2\sqrt{mk}$, o amortecimento é tão pequeno, que ocorrem as raízes complexas λ_1 e λ_2 . A expressão $x = a \cos \nu(t - \delta)e^{-r/2m t}$ dá, então, as *oscilações harmônicas amortecidas*, que são oscilações que seguem a lei do seno, tendo frequência circular $\nu = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{r^2}{4m^2}}$, mas

cujas amplitude, em vez de ser constante, é dada por $ae^{-r/2m t}$. Isto é, a amplitude diminui exponencialmente; quanto maior for $r/2m$, tanto mais rápida será a razão do decréscimo. Na terminologia física o fator de amortecimento é chamado, freqüentemente, *decrécimo logarítmico* da oscilação amortecida, querendo isto significar que o logaritmo da amplitude decresce na razão $r/2m$. Uma oscilação amortecida desta espécie é a representada na figura 2. Como anteriormente, chamamos a quantidade $T = 2\pi/\nu$, o período da oscilação e $\nu\delta$, o deslocamento de fase. Para o caso especial em que $r = 0$, obteremos de novo oscilações harmônicas simples, com a frequência $\nu_0 = \sqrt{k/m}$, a *freqüência natural* do sistema oscilatório não-amortecido.

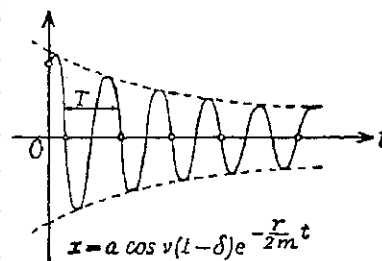


Fig. 2.— Oscilações harmônicas amortecidas

3. Preenchimento de condições iniciais preestabelecidas. Solução única.

Devemos ainda mostrar que a solução com as duas constantes c_1 e c_2 pode ser adaptada a qualquer estado inicial prefixado, e que, outrossim, representa todas as soluções possíveis da equação. Suponhamos que devemos achar a solução que no tempo $t = 0$ satisfaça as condições iniciais, $x(0) = x_0$, $\dot{x}(0) = \dot{x}_0$, podendo x_0 e \dot{x}_0 assumirem quaisquer valores. Para o caso 1 da pág. 505 devemos fazer

$$\begin{aligned} c_1 + c_2 &= x_0 \\ c_1 \lambda_1 + c_2 \lambda_2 &= \dot{x}_0 \end{aligned}$$

Teremos, para as constantes c_1 e c_2 , duas equações lineares, as quais terão as soluções únicas

$$c_1 = \frac{\dot{x}_0 - \lambda_2 x_0}{\lambda_1 - \lambda_2}, \quad c_2 = \frac{\dot{x}_0 - \lambda_1 x_0}{\lambda_2 - \lambda_1}.$$

Para o caso 2 (pág. 505), o mesmo processo dá as duas equações lineares

$$c_1 = x_0, \\ \lambda c_1 + c_2 = \dot{x}_0 \quad \left(\lambda = -\frac{r}{2m} \right),$$

para as quais se determinam c_1 e c_2 de maneira única. Finalmente, para o caso 3 (pág. 506), as equações determinantes das constantes adquirem a forma

$$a \cos \nu \delta = x_0, \\ a \left(\nu \sin \nu \delta - \frac{r}{2m} \cos \nu \delta \right) = \dot{x}_0,$$

com as soluções

$$\delta = \frac{1}{\nu} \arccos \frac{x_0}{a}, \quad a = \frac{1}{\nu} \sqrt{\nu^2 x_0^2 + \left(\dot{x}_0 + \frac{r}{2m} x_0 \right)^2}.$$

Mostramos, assim, que a solução geral pode representar qualquer condição inicial arbitrária. Devemos, ainda, demonstrar que não há outra solução. Para tal bastará provarmos que qualquer estado inicial dado não admite, jamais, duas soluções diferentes.

Se existissem duas destas soluções, $u(t)$ e $v(t)$, para as quais $u(0) = x_0$, $\dot{u}(0) = \dot{x}_0$ e $v(0) = x_0$, $\dot{v}(0) = \dot{x}_0$, a sua diferença $w = u - v$ seria, também, uma solução da equação diferencial, e deveríamos ter $w(0) = 0$, $\dot{w}(0) = 0$. Esta solução deveria, por sua vez, corresponder a um estado inicial de repouso, isto é, a um estado em que, no tempo $t = 0$, a partícula estivesse na posição de repouso, animada da velocidade zero. Ora, podemos provar que, nestas condições, ela nunca se poria em movimento. Multipliquemos ambos os membros da equação diferencial $m\ddot{w} + r\dot{w} + kw = 0$ por $2\dot{w}$, lembrando-nos que $2\dot{w}\ddot{w} = \frac{d}{dt} \dot{w}^2$ e $2w\dot{w} = \frac{d}{dt} w^2$. Obteremos, então,

$$\frac{d}{dt} (m\dot{w}^2) + \frac{d}{dt} (kw^2) + 2r\dot{w}^2 = 0.$$

Integrando-se entre os instantes $t = 0$ e $t = \tau$ e usando as condições iniciais $w(0) = 0$, $\dot{w}(0) = 0$, teremos

$$m\dot{w}^2(\tau) + kw^2(\tau) + 2r \int_0^\tau \left(\frac{dw}{dt} \right)^2 dt = 0.$$

Esta equação, porém, acarretaria uma contradição se, em qualquer tempo $\tau > 0$ a função w fosse diferente de 0. Neste caso, o primeiro membro da equação seria positivo, visto termos feito m , k e r positivos, enquanto o segundo membro seria zero. Logo, $w = u - v$ será sempre igual a 0, o que prova que a solução é a única possível.

EXEMPLOS

Achar a solução geral dos exemplos de n.º 1 a 5, assim como a solução para a qual $x(0) = 0$, $\dot{x}(0) = 1$:

1. $\ddot{x} - 3\dot{x} + 2x = 0$.

2. $\ddot{x} + 3\dot{x} + 2x = 0$.

3. $2\ddot{x} + \dot{x} - x = 0$.

4. $\ddot{x} + 4\dot{x} + 4x = 0$.

5. $4\ddot{x} + 4\dot{x} + x = 0$.

6. Determinar a solução geral e aquela para a qual $x(0) = 0$, $\dot{x}(0) = 1$ da equação

$$\ddot{x} + \dot{x} + x = 0.$$

Estabelecer a frequência (ν), o período (T), a amplitude (a), e a fase (δ) da solução.

7. Calcular a solução de

$$2\ddot{x} + 2\dot{x} + x = 0$$

para a qual $x(0) = 1$, $\dot{x}(0) = -1$, determinando, também, a amplitude (a), a fase (δ) e a frequência (ν).

3. EQUAÇÕES NÃO-HOMOGÊNEAS. OSCILAÇÕES FORÇADAS

1. Observações gerais.

Antes de estabelecermos a solução do problema quando há uma força externa $f(t)$, isto é, a resolução das equações não-homogêneas, faremos as seguintes observações de caráter geral.

Se w e v forem duas soluções da equação não-homogênea, a diferença $u = w - v$ satisfaz a equação homogênea. Isto se verifica imediatamente por substituição. Inversamente, se u for solução da equação homogênea, e v solução da equação não-homogênea, $w = u + v$ será, por sua vez, solução da equação não-homogênea. Portanto, de uma solução ⁽¹⁾ da equação não-homogênea obtém-se *todas* as suas soluções, somando-se a integral da equação homogênea ⁽²⁾. Necessitamos, assim, estabelecer unicamente a solução *única* da equação não-homogênea. Fisicamente, isto quer dizer que, se tivermos uma oscilação forçada devida a uma força externa, e que se superpusermos a ela uma oscilação livre, qualquer, representada pela solução da equação

⁽¹⁾ Também denominada *integral particular*.

⁽²⁾ Também denominada *função complementar*.

homogênea, obteremos um fenômeno que satisfaz a mesma equação não-homogênea, como a oscilação forçada inicial. Se houver atrito, o movimento oscilatório cessará com o tempo, devido ao fator de amortecimento $e^{-\gamma t}$. Logo, para uma dada vibração forçada, com atrito, não importa a oscilação livre que for superposta. O movimento tenderá sempre para o mesmo estado final, à medida que o tempo passar.

Em segundo lugar, notemos que o efeito de uma força $f(t)$ pode ser separado do mesmo modo que a própria força. Obteremos, assim: se $f_1(t)$, $f_2(t)$ e $f(t)$ forem três funções tais que

$$f_1(t) + f_2(t) = f(t),$$

e se $x_1 = x_1(t)$ for uma solução da equação diferencial $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = f_1(t)$, e $x_2 = x_2(t)$ da equação $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = f_2(t)$, teremos que $x(t) = x_1(t) + x_2(t)$ será solução da equação diferencial $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = f(t)$. Enunciado semelhante se verifica, naturalmente, se $f(t)$ tiver um número qualquer de termos. Este fato simples, porém importante, é denominado “o princípio da superposição”. A demonstração decorre de um simples olhar lançado à própria equação. Subdividindo a função $f(t)$ em dois ou mais termos, poderemos decompor a equação diferencial em diversas equações, o que, em determinadas circunstâncias, facilita consideravelmente a manipulação.

O caso mais importante é o de uma força periódica, externa, $f(t)$. Tal força pode ser decomposta em componentes puramente periódicas pelo desenvolvimento segundo a série de Fourier, podendo, portanto, aproximar-se ⁽¹⁾ tanto quanto quisermos da soma de um número finito de funções puramente periódicas. Para estabelecermos a solução da equação diferencial de que estamos tratando, bastará, pois, que o segundo membro tenha a forma

$$a \cos \omega t \quad \text{ou} \quad b \sin \omega t,$$

onde a , b e ω são constantes arbitrárias.

Empregando-se a notação complexa podemos obter a solução de maneira mais simples e rápida do que usando as fórmulas trigonométricas estabelecidas. Faremos $f(t) = ce^{i\omega t}$, mostrando o princípio da superposição que basta considerarmos a equação diferencial

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = ce^{i\omega t}.$$

⁽¹⁾ Desde que seja contínua e seccionalmente regular (pág. 439), que é o único caso que tem importância na física.

onde representamos por c uma constante arbitrária, real ou complexa. Esta equação representa, efetivamente, duas equações diferenciais reais. Se dividirmos o segundo membro em dois termos, por exemplo, se fizermos $c = 1$ e escrevermos $e^{i\omega t} = \cos \omega t + i \sin \omega t$, x_1 e x_2 , as soluções das duas equações diferenciais *reais*, $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = \cos \omega t$ e $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = \sin \omega t$, combinar-se-ão para formarem a solução $x = x_1 + ix_2$ da equação diferencial *complexa*. Inversamente, se resolvermos, em primeiro lugar, a equação diferencial sob a forma complexa, a parte real da solução dar-nos-á a função x_1 e a parte imaginária x_2 .

2. Solução da equação não-homogênea.

Resolveremos a equação $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = ce^{i\omega t}$ por um artifício sugerido, naturalmente, pela intuição. Admitiremos que c seja real e (no instante considerado), $r \neq 0$. Faremos a hipótese de que existe um movimento com o mesmo ritmo da força externa periódica, de sorte que podemos esperar achar a solução da equação diferencial sob a forma

$$x = \sigma e^{i\omega t},$$

em que basta determinar o fator σ , independente do tempo. Substituindo-se esta expressão e suas derivadas $\dot{x} = i\omega\sigma e^{i\omega t}$ e $\ddot{x} = -\omega^2\sigma e^{i\omega t}$ na equação diferencial e reduzindo-se o fator comum $e^{i\omega t}$, obteremos

$$-m\omega^2\sigma + i r\omega\sigma + k\sigma = c$$

$$\sigma = \frac{c}{-m\omega^2 + i r\omega + k}.$$

Inversamente, vemos que para este valor de σ a expressão $\sigma e^{i\omega t}$ é, efetivamente, uma solução da equação diferencial. Para que este resultado possa refletir claramente o seu significado, são necessárias algumas transformações.

Escreveremos, de início, o fator complexo σ sob a forma

$$\sigma = c \frac{k - m\omega^2 - i r\omega}{(k - m\omega^2)^2 + r^2\omega^2} = c\alpha e^{i\omega t},$$

em que o "fator de distorção" α e o "deslocamento da fase" ωt são

dados, em função das quantidades conhecidas, m, r, k , pelas equações

$$\alpha^2 = \frac{1}{(k - m\omega^2)^2 + r^2\omega^2}, \quad \text{sen } \omega\delta = r\omega\alpha, \quad \text{cos } \omega\delta = (k - m\omega^2)\alpha.$$

Com esta notação, a solução assume a forma:

$$x = c\alpha e^{i\omega(t-\delta)},$$

traduzindo-se o resultado da seguinte maneira: à força $c \cos \omega t$ corresponde o "efeito" $c\alpha \cos \omega(t - \delta)$, ao passo que à força $c \sin \omega t$ corresponderá $c\alpha \sin \omega(t - \delta)$.

Por aí se vê que o efeito é uma função do mesmo tipo que a força, ou seja, uma oscilação não amortecida. Esta oscilação difere da que representa a força, pela amplitude que é acrescida na razão $\alpha : 1$, e pela fase que é alterada do ângulo $\omega\delta$. Naturalmente, o mesmo resultado pode ser obtido sem lançarmos mão da notação complexa, porém, seriam necessários cálculos mais alongados.

De acôrdo com a observação feita no início desta seção (pág. 509), o estabelecimento desta solução única resolve completamente o problema, visto que, superpondo oscilações livres quaisquer, obteremos a oscilação forçada do tipo mais geral.

Resumindo o que foi deduzido, temos:

A integral completa da equação diferencial

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = ce^{i\omega t}$$

(onde $x \neq 0$) é $x = c\alpha e^{i\omega(t-\delta)} + u$, onde u é a integral completa da equação homogênea $m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = 0$, e as quantidades α e δ são definidas pelas equações

$$\alpha^2 = \frac{1}{(k - m\omega^2)^2 + r^2\omega^2}, \quad \text{sen } \omega\delta = r\omega\alpha, \quad \text{cos } \omega\delta = (k - m\omega^2)\alpha.$$

As constantes, nesta solução geral, permitem fazer o resultado se adaptar a qualquer estado inicial arbitrário, isto é, elas podem ser determinadas, para quaisquer valores arbitrários atribuídos a x_0 e \dot{x}_0 de modo que $x(0) = x_0$ e $\dot{x}(0) = \dot{x}_0$.

3. Curva de ressonância.

Para adquirirmos plena consciência da solução encontrada e da sua importância nas aplicações, consideraremos o fator de distorção α como função da "frequência excitadora" ω , isto é, da função

$$\phi(\omega) = \frac{1}{\sqrt{(k - m\omega^2)^2 + r^2\omega^2}}.$$

O motivo determinante desta investigação detalhada reside em que, para dados valores das constantes k , m , r ou, como dizemos, para um certo "sistema oscilatório", podem-se supor diversas forças excitadoras periódicas de frequências circulares diferentes agindo sobre o sistema, e, neste caso, é importante conhecermos a solução da equação diferencial para os diferentes valores das forças excitadoras. Para descrevermos a função convenientemente, introduziremos a quantidade $\omega_0 = \sqrt{k/m}$. Este número representa a frequência circular do sistema para o atrito r igual a zero, ou, mais resumidamente, a *frequência natural do sistema não-amortecido* (pág. 507). A frequência do sistema livre, graças ao atrito r , não é igual a ω_0 , tendo para expressão

$$\nu = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{r^2}{4m^2}}$$

admitindo-se que $4km - r^2 > 0$. (Se tal não fôr o caso, o sistema não terá frequência, sendo aperiódico.)

A função $\phi(\omega)$ tende assintoticamente para 0, à medida que a frequência excitadora tende para o infinito, e, efetivamente, ela se anula na ordem $1/\omega^2$. Além disso, $\phi(0) = 1/k$, ou seja, uma força excitadora de frequência zero e de grandeza unitária, isto é, uma força constante de grandeza unitária, origina o deslocamento $1/k$ do sistema oscilatório. Na região dos valores positivos de ω , a derivada $\phi'(\omega)$ não pode se anular, exceto onde a derivada da expressão $(k - m\omega^2)^2 + r^2\omega^2$ fôr nula, isto é, para o valor $\omega = \omega_1 > 0$, para o qual a equação

$$-4m\omega(k - m\omega^2) + 2r^2\omega = 0$$

se verifica. Para que tal valor exista, realmente, é preciso que tenhamos $2km - r^2 > 0$; neste caso,

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{r^2}{2m^2}} = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{r^2}{2m^2}}.$$

Como a função $\phi(\omega)$ é positiva em toda a parte, cresce monotonamente para valores pequenos de ω e se anula no infinito, este valor deve ser

um máximo. Denominaremos a frequência circular ω_1 , “frequência de ressonância” do sistema.

Substituindo ω_1 por esta expressão, achamos que o valor do máximo deve ser

$$\phi(\omega_1) = \frac{1}{r \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{r^2}{4m^2}}}.$$

À medida que $r \rightarrow 0$, tal valor excede qualquer limite. Para $r = 0$, isto é, para um sistema oscilatório não amortecido, a função $\phi(\omega)$ apresenta uma descontinuidade infinita para o valor $\omega = \omega_1$. Este é um caso limite, ao qual dispensaremos maior atenção mais tarde.

O gráfico da função $\phi(\omega)$ é denominado *curva de ressonância* do sistema. A distorção da amplitude $\alpha = \phi(\omega)$ sendo particularmente grande para $\omega = \omega_1$ (e, por consequência, para valores pequenos de r na vizinhança da frequência natural), representa a expressão matemática do “fenômeno de ressonância”, o qual, para valores fixos de m e k , se torna cada vez mais evidente à medida que r vai decrescendo.

Na figura 3 desenhamos uma família de curvas de ressonância, todas correspondentes aos valores $m = 1$ e $k = 1$, e, conseqüentemente, para $\omega_0 = 1$, porém, com valores diferentes de $D = \frac{1}{2}r$. Vemos que para valores pequenos de D ocorre uma ressonância bem caracterizada, próximo de $\omega = 1$; no caso limite, em que $D = 0$, em vez do máximo, haverá uma descontinuidade infinita de $\phi(\omega)$ no ponto $\omega = 1$. Quando D cresce, os máximos se deslocam para a esquerda, vindo $\omega_1 = 0$, para o valor $D = 1/\sqrt{2}$. Neste caso, o ponto em que a tangente é horizontal desloca-se para a origem, desaparecendo o máximo. Se $D > 1/\sqrt{2}$, não há zero para $\phi'(\omega)$; a curva de ressonância não apresenta mais máximo, não existindo ressonância.

Em geral, o fenômeno da ressonância cessa logo que a condição

$$2km - r^2 \leq 0$$

se verificar. No caso do sinal de igualdade, a curva de ressonância atinge sua maior altura $\phi(0) = 1/k$ no ponto $\omega_1 = 0$; a tangente é horizontal neste ponto, e depois de um percurso inicial proximamente horizontal, diminui, aproximando-se de zero.

4. Discussão complementar da oscilação.

Não podemos, entretanto, contentar-nos com a discussão que acabamos de fazer. Para que possamos compreender realmente o fenômeno

do movimento forçado, é necessário fixarmos um ponto adicional. A integral particular $c\alpha e^{i\omega(t-\delta)}$ pode ser considerada como o *estado-limite* do qual a integral completa

$$x(t) = c\alpha e^{i\omega(t-\delta)} + c_1 u_1 + c_2 u_2$$

se aproxima, cada vez mais, à medida que o tempo passa, visto a oscilação livre, $c_1 u_1 + c_2 u_2$, superposta à integral particular, enfraquecer com a passagem do tempo. Este enfraquecimento será lento quando r for pequeno, e rápido quando r for grande.

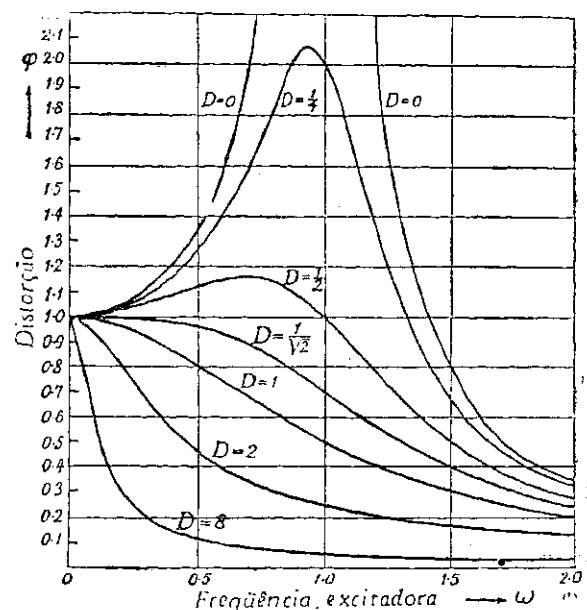


Fig. 3.— Curvas de ressonância

Suponhamos que, por exemplo, no início do movimento, isto é, no tempo $t = 0$, o sistema esteja em repouso, de sorte que $x(0) = 0$ e $\dot{x}(0) = 0$. Partindo desta hipótese, é possível a determinação das constantes c_1 e c_2 e vemos, de imediato, que ambas *não* são nulas. Mesmo quando a frequência excitadora for aproximada ou exatamente igual a ω_1 , de forma que haja ressonância, a amplitude relativamente grande, $\alpha = \phi(\omega_1)$, não aparecerá à primeira vista. Ao contrário, ela é oculta pela função $c_1 u_1 + c_2 u_2$, aparecendo somente quando esta função for desaparecendo gradualmente; isto é, ela surgirá tanto mais lentamente, quanto menor for r .

Para o sistema não amortecido, isto é, para $r = 0$, a solução que estabelecemos falha quando a frequência excitadora for igual à frequência circular natural, $\omega_0 = \sqrt{km}$, porque, então, $\phi(\omega_0)$ será infinita. Não será possível, assim, obtermos uma solução da equação $m\ddot{x} + kx = e^{i\omega t}$, sob a forma $\sigma e^{i\omega t}$. Poderemos, não obstante, achar uma solução, revestida da forma $\sigma t e^{i\omega t}$. Substituindo-se esta expressão na equação diferencial, e lembrando-nos que

$$\dot{x} = \sigma e^{i\omega t}(1 + i\omega t), \quad \ddot{x} = \sigma e^{i\omega t}(2i\omega - t\omega^2),$$

teremos

$$\sigma(2im\omega - m\omega^2 t + kt) = 1,$$

e, uma vez que $m\omega^2 = k$,

$$\sigma = \frac{1}{2im\omega}.$$

Assim, quando há ressonância num sistema não amortecido, teremos a solução

$$x = \frac{t}{2im\omega} e^{i\omega t} = \frac{t}{2i\sqrt{km}} e^{i\omega t}.$$

Empregando a notação real, quando $f(t) = \cos \omega t$, teremos $x = \frac{1}{2} \frac{t}{\sqrt{km}} \sin \omega t$, e quando $f(t) = \sin \omega t$, virá

$$x = -\frac{1}{2} \frac{t}{\sqrt{km}} \cos \omega t.$$

Vemos, assim, que encontramos uma função que pode ser considerada como se fôsse uma oscilação, cuja amplitude cresce proporcionalmente ao tempo. A oscilação livre superposta não enfraquece, visto não ser amortecida; ela conserva a amplitude original, tornando-se sem importância, em face da amplitude crescente da oscilação forçada especial. A solução oscilante, para a frente e para trás, entre limites positivo e negativo, que crescem continuamente à medida que o tempo se escoar, representa o significado real da descontinuidade infinita da função ressonância, no caso do sistema não amortecido.

5. Observações sôbre a construção de aparelhos registradores

A discussão que acabamos de levar a efeito na subseção precedente é da mais alta importância em grande variedade de aplicações à física e à engenharia. Em muitos instrumentos, como galvanômetros, sismógrafos, circuitos elétricos oscilantes dos rádio-receptores, e nos diafragmas dos microfones, o problema consiste em registrar um deslocamento oscilante x , devido a uma força periódica externa. Nestes casos, a quantidade x satisfaz a equação diferencial citada, ao menos, numa primeira aproximação.

Se T o período da oscilação da força periódica externa, podemos desenvolver a força segundo uma série de Fourier da forma

$$f(t) = \sum_{l=-\infty}^{\infty} \gamma_l e^{il(2\pi/T)t},$$

ou, melhor ainda, podemos imaginá-la como representada, com suficiente precisão, pela soma trigonométrica $\sum_{l=-N}^N \gamma_l e^{il(2\pi/T)t}$, consistindo somente de um número finito de termos. Pelo princípio da superposição (pág. 510), a solução $x(t)$ da equação diferencial, à parte a oscilação livre superposta, será representada por uma série infinita ⁽¹⁾ da forma

$$x(t) = \sum_{l=-\infty}^{\infty} \sigma_l e^{il(2\pi/T)t},$$

ou, aproximadamente, por uma expressão finita do tipo

$$x(t) = \sum_{l=-N}^N \sigma_l e^{il(2\pi/T)t}.$$

Em face dos resultados já obtidos,

$$\sigma_l = \gamma_l \alpha_l e^{-i\delta_l(2\pi/T)t}$$

e

$$\alpha_l^2 = \frac{1}{\left(k - ml^2 \frac{4\pi^2}{T^2}\right)^2 + r^2 l^2 \frac{4\pi^2}{T^2}}, \quad \tan \frac{2\pi l}{T} \delta_l = \frac{2\pi l r}{T \left(k - m \frac{4\pi^2 l^2}{T^2}\right)}.$$

Podemos, assim, descrever a ação de uma força periódica externa, arbitrária, da seguinte maneira: decompondo-se a força excitadora nas suas componentes puramente periódicas, ou seja, nos termos individuais da série de Fourier, cada componente é sujeita à sua própria distorção de amplitude e deslocamento de fase, superpondo-se, aditivamente, os efeitos separados. Se estivermos interessados somente na distorção da amplitude (o deslocamento da fase tem, apenas, importância secundária nas aplicações ⁽²⁾) e, além disso, pode ser discutido da mesma forma que a distorção de amplitude), a observação da curva de ressonância fornece informação completa sôbre a maneira pela qual os movimentos do aparelho regis-

⁽¹⁾ Não consideraremos, aqui, as questões de convergência.

⁽²⁾ Por exemplo, nas vibrações imperceptíveis ao ouvido humano.

trador reproduzem a força externa excitadora. Para valores muito grandes de l ou $\omega \left(= \frac{2\pi}{T} l \right)$, o efeito da frequência excitadora sobre o deslocamento x será dificilmente perceptível. Por outro lado, todas as frequências excitadoras, nas proximidades de ω_1 , a frequência de ressonância, afetarão marcadamente a quantidade x .

Na construção de aparelhos medidores e registradores, as constantes m , r e k estão à nossa disposição, pelo menos dentro de amplos limites. Elas são escolhidas de modo que a curva de ressonância se adapte da melhor forma possível às particularidades especiais da medida que se vai processar. Entretanto, estabeleceremos duas condições predominantes. Em primeiro lugar, é de desejar que o aparelho seja tão sensível quanto possível, isto é, o valor de α deve ser o maior possível, para todas as frequências ω que forem consideradas. Para os valores fracos de ω , como já vimos, α é aproximadamente proporcional a $1/k$, de sorte que o número $1/k$ mede a sensibilidade do aparelho, para pequenas frequências excitadoras. A sensibilidade pode, portanto, ser aumentada, aumentando-se $1/k$, ou seja, pela diminuição da força restauradora.

Outro ponto importante é a necessidade da *relativa liberdade de distorção*.

Suponhamos que $f(t) = \sum_{l=-N}^N \gamma_l e^{i l (2\pi/T)t}$ seja uma aproximação adequada da força excitadora. Dizemos, então, que o aparelho registra a força excitadora $f(t)$ com relativa liberdade de distorção, se o fator de distorção tiver aproximadamente o mesmo valor para todas as frequências circulares $\omega \leq N \frac{2\pi}{T}$. Esta condição torna-se indispensável, se quisermos deduzir conclusões sobre o processo excitador, baseados no comportamento do aparelho. Este é o caso, por exemplo, de um gramofone ou de um aparelho de rádio, que devem reproduzir notas musicais, tanto altas como baixas, com uma relação de intensidade aproximadamente correta. A exigência de que a reprodução se faça relativamente "sem distorção", não pode ser satisfeita integralmente, visto que nenhum segmento da curva de ressonância é exatamente horizontal. Podemos, entretanto, escolher e fixar as constantes m , k e r do aparelho, de modo que não se produzam ressonâncias sensíveis, e que, também, a curva tenha uma tangente horizontal no seu início, fazendo com que $\varphi(\omega) = \alpha$ se mantenha aproximadamente constante para valores pequenos de ω . Como já vimos acima, podemos realizar este objetivo, fazendo

$$2km - r^2 = 0.$$

Dadas as constantes m e k , podemos satisfazer a exigência, ajustando apropriadamente o atrito r , por exemplo, inserindo uma resistência convenientemente escolhida, no circuito elétrico. A curva de ressonância mostra, então, que da frequência 0 às frequências circulares próximas da frequência circular natural ω_0 do sistema não amortecido, o instrumento, praticamente, não apresenta distorção, e que acima desta frequência o amortecimento é considerável. Obtemos, pois, relativa liberdade de distorção num dado intervalo de frequências, escolhendo, em primeiro lugar, m tão pequeno e k tão grande, que a frequência circular natural ω_0 do sistema não amortecido, seja maior do que as frequências excitadoras consideradas,

e em seguida, estabelecendo um fator de amortecimento r de acôrdo com a equação $2km - r^2 = 0$.

EXEMPLOS

Determinar a solução que satisfaça as condições iniciais $x(0) = 0$, $\dot{x}(0) = 0$, para as equações dos exemplos 1-5. Deduzir, também, a amplitude da fase, e o valor de ω para o qual a amplitude é máxima, para as equações 1-4:

1. $\ddot{x} + 3\dot{x} + 2x = \cos \omega t$.
2. $\ddot{x} + \dot{x} + x = \cos \omega t$.
3. $\ddot{x} + \dot{x} + x = \sin \omega t$.
4. $2\ddot{x} + 2\dot{x} + x = \cos \omega t$.
5. $\ddot{x} + 4\dot{x} + 4x = \cos \omega t$.

4. OBSERVAÇÕES ADICIONAIS SOBRE AS EQUAÇÕES DIFERENCIAIS

Apresentamos um estudo mais sistemático das equações diferenciais no capítulo VI do volume II. Aqui, daremos apenas alguns complementos à teoria especial anterior.

1. Equações diferenciais lineares homogêneas de ordem n , com coeficientes constantes.

Os problemas mais complicados sobre as vibrações conduzem-nos a equações diferenciais lineares da função incôgnita $x(t)$ da variável independente, que assumem a forma

$$\frac{d^n x}{dt^n} + a_1 \frac{d^{n-1} x}{dt^{n-1}} + \dots + a_n x = 0,$$

onde a_1, \dots, a_n são constantes, e n um inteiro positivo. Podemos resolvê-las por um método semelhante ao que empregamos no caso de $n=2$ (pág. 504).

Seja $x = e^{\lambda t}$. Substituindo-se esta função e as suas derivadas na equação diferencial e simplificando-se o fator comum $e^{\lambda t}$, virá uma equação de grau n , em relação a λ :

$$f(\lambda) \equiv \lambda^n + a_1 \lambda^{n-1} + \dots + a_n = 0.$$

Se λ for uma raiz desta equação, $e^{\lambda t}$ satisfará a equação diferencial.

Vejamos, agora, as diversas possibilidades. Sejam $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$, as raízes da equação $f(\lambda) = 0$, de sorte que

$$f(\lambda) \equiv (\lambda - \lambda_1)(\lambda - \lambda_2) \dots (\lambda - \lambda_n).$$

Admitiremos, de início, que tôdas as raízes são diferentes. Se todos os λ_n forem reais, teremos n relações $e^{\lambda t}$ linearmente independentes, da mesma forma que antes. A *solução geral* é qualquer combinação linear destas soluções

$$c_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 e^{\lambda_2 t} + \dots + c_n e^{\lambda_n t}.$$

As constantes c_n podem ser determinadas de tal modo que tanto x , como suas primeiras $n-1$ derivadas, assumam valores arbitrários pre-determinados, no tempo $t=0$. Para tal, devemos resolver o seguinte sistema de n equações lineares ⁽¹⁾:

$$\begin{aligned} c_1 + c_2 + \dots + c_n &= x(0), \\ \lambda_1 c_1 + \lambda_2 c_2 + \dots + \lambda_n c_n &= x'(0), \\ \lambda_1^{n-1} c_1 + \lambda_2^{n-1} c_2 + \dots + \lambda_n^{n-1} c_n &= x^{(n-1)}(0). \end{aligned}$$

Se duas destas raízes forem iguais, digamos, $\lambda_1 = \lambda_2$, não só $e^{\lambda t}$, mas também $t e^{\lambda t}$ será uma solução. Isto pode ser verificado da maneira seguinte: como $f(\lambda) = 0$ possui a raiz dupla $\lambda = \lambda_1 = \lambda_2$, por um teorema conhecido da álgebra, tem-se que

$$f'(\lambda) = n\lambda^{n-1} + (n-1)a_1\lambda^{n-2} + \dots + a_{n-1} = 0.$$

A regra de Leibnitz, para a derivação dos produtos (pág. 202), dá

$$\frac{d^k}{dt^k}(te^{\lambda t}) = t \frac{d^k}{dt^k} e^{\lambda t} + k \frac{d^{k-1}}{dt^{k-1}} e^{\lambda t} = t\lambda^k e^{\lambda t} + k\lambda^{k-1} e^{\lambda t}.$$

Efetuando a substituição na equação diferencial, teremos

$$\begin{aligned} te^{\lambda t}(n\lambda^n + a_1\lambda^{n-1} + \dots + a_n) + e^{\lambda t}(n\lambda^{n-1} + (n-1)a_1\lambda^{n-2} + \dots + a_{n-1}) \\ = te^{\lambda t}f(\lambda) + e^{\lambda t}f'(\lambda) = 0, \end{aligned}$$

visto $f(\lambda) = 0$ e, pela observação que fizemos sobre as raízes duplas, $f'(\lambda) = 0$.

Da mesma forma, se $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ forem iguais, obteremos as seguintes soluções linearmente independentes:

$$e^{\lambda t}, t e^{\lambda t}, \dots, t^{n-1} e^{\lambda t},$$

que podem ser combinadas para formarem a solução geral, dependente de c_1, c_2, \dots, c_n . Estes parâmetros habilitam-nos, novamente, a adaptarmos a solução a n condições preestabelecidas, de sorte que, para $t=0$, podemos fixar os valores de $x(0)$ e de suas $n-1$ primeiras derivadas.

⁽¹⁾ Este sistema de equações sempre terá solução se as raízes forem desiguais porque, então, o determinante dos coeficientes é diferente de zero.

Se a equação tiver raízes complexas, por um teorema da álgebra, tais raízes ocorrerão aos pares, cada uma delas com a sua conjugada. Como no caso de $n = 2$, obteremos soluções da forma

$$\cos \beta t \cdot e^{\alpha t} \text{ e } \sin \beta t \cdot e^{\alpha t}, \text{ onde } \lambda_1 = \alpha + i\beta, \lambda_2 = \alpha - i\beta.$$

Alguns exemplos ilustrarão o que foi exposto.

Exemplo 1.
$$\frac{d^3x}{dt^3} + 2\frac{d^2x}{dt^2} - \frac{dx}{dt} - 2x = 0,$$
$$f(\lambda) = \lambda^3 + 2\lambda^2 - \lambda - 2 = 0.$$

A solução geral é $x = c_1 e^{-1} + c_2 e^1 + c_3 e^{-2t}$.

Uma solução particular, para a qual $x = 2$, $x' = 0$, em $t = 0$, é dada por $x = e^1 + e^{-1}$.

Exemplo 2.
$$\frac{d^3x}{dt^3} - \frac{d^2x}{dt^2} - \frac{dx}{dt} + x = 0.$$

A solução geral é $x = c_1 e^1 + c_2 e^1 + c_3 e^{-1}$.

Exemplo 3.
$$\frac{d^2x}{dt^2} - 2\frac{dx}{dt} + 4 = 0,$$
$$f(\lambda) = \lambda^2 - 2\lambda + 4 = (\lambda + 2)(\lambda - 1 + i)(\lambda - 1 - i).$$

A solução geral é $x = c_1 e^{-2t} + c_2 e^1 \cos t + c_3 e^1 \sin t$.

2. Equação de Bernouilli.

Uma equação do tipo

$$\frac{dx}{dt} + A(t)x = B(t),$$

em que A e B são funções somente de t , é denominada uma *equação linear*. No caso em que $B = 0$, se $x = \alpha(t)$, $x = \beta(t)$ forem soluções, qualquer combinação linear de α e β será igualmente uma solução. Consideremos, agora, o tipo ligeiramente mais geral

$$\frac{dx}{dt} + A(t)x = B(t)x^n,$$

onde n é um inteiro positivo, e que é conhecida com o nome de equação de Bernouilli.

Em primeiro lugar, vejamos o caso mais simples, em que $B = 0$, isto é, onde

$$\frac{dx}{dt} + A(t)x = 0.$$

Escrevendo novamente a equação como $\frac{dx}{x} = -A(t) dt$, vemos que podemos integrá-la imediatamente, como segue

$$\log x = -\int A(t) dt + c,$$

$$x = e^c e^{-\int A dt} = v e^{-\int A dt}$$

se substituirmos $e^c = v$.

Experimentemos satisfazer a equação de Bernoulli por uma função da forma $x = v e^{-\int A dt}$, admitindo-se que v seja a variável, de maneira que

$$\frac{dx}{dt} = \frac{dv}{dt} e^{-\int A dt} - v A e^{-\int A dt}.$$

Substituindo-se, virá

$$\frac{dv}{dt} v^{-n} = B e^{-n \int A dt} e^{\int A dt},$$

que pode ser integrada imediatamente, dando

$$x^{1-n} = (1-n) e^{(n-1) \int A dt} \left[\int B e^{(1-n) \int A dt} dt \right].$$

O método acima é muito importante e pode ser aplicado em diversos casos. É chamado *método da variação dos parâmetros*. (Para maiores detalhes, consulte-se o volume II, pág. 445.) Deve ser observado que a solução é expressa por meio de integrais que, em geral, não podem ser representadas por funções elementares.

Exemplo.— Consideremos a equação

$$\frac{dx}{dt} - tx = t^2 x^2.$$

Seja

$$x = v e^{\int t dt} = v e^{\frac{1}{2} t^2};$$

logo,

$$\frac{dx}{dt} - tx = \frac{dv}{dt} e^{\frac{1}{2} t^2} + v t e^{\frac{1}{2} t^2} - t v e^{\frac{1}{2} t^2} = \frac{dv}{dt} e^{\frac{1}{2} t^2},$$

transformando-se a equação em

$$\frac{dv}{dt} e^{\frac{1}{2} t^2} = t v^2 e^t, \quad \text{ou} \quad \frac{dv}{v^2} = t e^{\frac{1}{2} t^2} dt.$$

Integrando, teremos,

$$-\frac{1}{v} = (t^2 - 2) e^{\frac{1}{2} t^2} + c, \quad \text{ou} \quad \frac{1}{x} = 2 - t^2 + c e^{-\frac{1}{2} t^2}.$$

Este resultado poderia ter sido obtido por substituição direta na fórmula dada acima, porém, a aplicação efetiva do método, passo a passo, é muito mais instrutiva.

3. Outras equações diferenciais de primeira ordem, resolúveis simplesmente por integração.

Existem alguns outros tipos de equações diferenciais de primeira ordem que podem ser resolvidas pela integração (conquanto, na maioria dos casos, a integração não possa ser efetuada explicitamente, em termos de funções elementares).

Consideraremos, em primeiro lugar, o *método da separação das variáveis*. Quando a equação diferencial puder ser escrita sob a forma ⁽¹⁾

$$A(x) dx + B(y) dy = 0,$$

diz-se que as variáveis são *separáveis*. A solução será, então,

$$\int A(x) dx + \int B(y) dy + c = 0.$$

Exemplo.—Seja a equação

$$yy' + xy^2 = x.$$

Podemos escrever

$$y dy + x(y^2 - 1)dx = 0, \quad \text{ou} \quad \frac{y dy}{y^2 - 1} + x dx = 0;$$

logo,

$$\frac{1}{2} \log(y^2 - 1) + \frac{1}{2} x^2 = c, \quad \text{ou} \quad (y^2 - 1)e^{x^2} = k.$$

Outro tipo de equação que pode ser resolvido é o que se apresenta sob a forma

$$M(x, y) dx + N(x, y) dy = 0,$$

em que M e N são funções homogêneas, do mesmo grau, de x e y . Neste caso, a fração M/N é função somente de y/x , podendo-se escrever

$$\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{y}{x}\right).$$

Se fizermos $y = xv$, virá

$$x \frac{dv}{dx} + v = f(v).$$

As variáveis x , v são agora separáveis, como segue:

$$\frac{dx}{x} = \frac{dv}{f(v) - v}.$$

(1) Isto é, $y'B(y) + A(x) = 0$.

Integrando, teremos

$$\log x = \int \frac{dv}{f(x) - v} + c.$$

Exemplo.— Consideremos a equação

$$(2\sqrt{xy} - x) dy + y dx = 0.$$

Substituindo $y = vx$, virá

$$(2v^{1/2} - 1)x \left(v + x \frac{dv}{dx} \right) + vx = 0$$

$$v(2v^{1/2} - 1) + v + x(2v^{1/2} - 1) \frac{dv}{dx} = 0,$$

$$\frac{dx}{x} = -\frac{2v^{1/2} - 1}{2v^{3/2}} dv = -\frac{dv}{v} + \frac{dv}{2v^{3/2}}.$$

Integrando, obteremos

$$\log x = -\log v - v^{-1/2} + c$$

ou

$$\log y + \sqrt{xy} = c.$$

4. Equações diferenciais de segunda ordem.

Há poucos tipos de equações diferenciais não lineares cujas soluções podem ser obtidas por simples integração. Já estudamos um destes tipos, implicitamente, no capítulo V (pág. 297), quando consideramos o movimento de uma partícula sobre uma curva dada. Este tipo é:

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = f(x).$$

Seja $v = \frac{dx}{dt}$, de sorte que

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = v \frac{dv}{dx},$$

transformando-se a nossa equação em

$$v \frac{dv}{dx} = f(x).$$

Podemos considerar esta equação como sendo de primeira ordem, com a variável dependente v e a independente x . Separando as variáveis e integrando, virá

$$v \, dx = f(x) \, dx \quad \text{ou} \quad v = \sqrt{2 \int f(x) \, dx + c}.$$

Então,

$$\frac{dx}{\sqrt{2 \int f(x) \, dx + c}} = dt,$$

que pode ser resolvida por integração (embora, em geral, seja impossível executar a integração explicitamente).

Este artifício permite resolver as equações dos seguintes tipos:

$$\begin{aligned} \phi \left(\frac{d^2 x}{dt^2}, \frac{dx}{dt} \right) &= 0, \\ \psi \left(\frac{d^2 x}{dt^2}, \frac{dx}{dt}, t \right) &= 0, \\ \theta \left(\frac{d^2 x}{dt^2}, \frac{dx}{dt}, x \right) &= 0, \end{aligned}$$

que se reduzem, respectivamente, quando fazemos $v = \frac{dx}{dt}$, a

$$\begin{aligned} \phi \left(\frac{dv}{dt}, v \right) &= 0, \\ \psi \left(\frac{dv}{dt}, v, t \right) &= 0, \\ \theta \left(\frac{dv}{dx}, v, x \right) &= 0. \end{aligned}$$

Estas são equações de primeira ordem, que podem ser resolvidas pelos métodos precedentes. A solução, depois de v ter sido substituído por $\frac{dx}{dt}$, será, ainda, uma equação diferencial de primeira ordem, a qual deve ser resolvida em relação a x . Alguns exemplos esclarecerão melhor a marcha do processo.

Exemplo 1.

$$2a \frac{dy}{dx} \frac{d^2y}{dx^2} = 1.$$

Façamos $\frac{dy}{dx} = p$. A equação transformar-se-á em

$$2ap \frac{dp}{dx} = 1.$$

Separando as variáveis e integrando, teremos

$$ap^2 = x + c_1,$$

ou

$$\sqrt{a} \frac{dy}{dx} = \sqrt{x + c_1}.$$

Integrando, virá

$$\sqrt{a}(y + c_2) = \frac{2}{3}(x + c_1)^{3/2}.$$

Elevando ao quadrado teremos, finalmente,

$$a(y + c_2)^2 = \frac{4}{9}(x + c_1)^3.$$

Exemplo 2.

$$(1 + x^2) \frac{d^2y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} = 0.$$

Fazendo-se, como no exemplo anterior, $\frac{dy}{dx} = p$, obteremos

$$(1 + x^2) \frac{dp}{dx} + xp = 0 \quad \text{ou} \quad \frac{dp}{p} = - \frac{x \, dx}{1 + x^2}.$$

Integrando, virá

$$\log p = - \frac{1}{2} \log(1 + x^2) + c,$$

ou

$$p = c_1(1 + x^2)^{-1/2},$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{c_1}{\sqrt{1 + x^2}},$$

donde

$$y = c_2 + c_1 \operatorname{Arc Sh} x.$$

Exemplo 3.

$$y \frac{d^2y}{dx^2} = 1 - \left(\frac{dy}{dx} \right)^2.$$

Façamos $\frac{dy}{dx} = p$, donde $\frac{d^2y}{dx^2} = p \frac{dp}{dy}$, vindo então,

$$py \frac{dp}{dy} = 1 - p^2, \quad \text{ou} \quad \frac{p \, dp}{1 - p^2} = \frac{dy}{y}.$$

Integrando, teremos

$$-\frac{1}{2}\log(1-p^2) = \log y + c,$$

isto é,

$$y = c_1(1-p^2)^{-1/2},$$

ou

$$y^2(1-p^2) = c_1^2,$$

e

$$\frac{dy}{dx} = p = \frac{\sqrt{y^2 - c_1^2}}{y}, \quad \text{ou} \quad \frac{y dy}{\sqrt{y^2 - c_1^2}} = dx.$$

Nova integração produzirá

$$\sqrt{y^2 - c_1^2} = x + c_2,$$

isto é,

$$y^2 = x^2 + c_3x + c_4.$$

EXEMPLOS

Resolver as equações diferenciais dos exemplos 1 a 22.

1. $(1+y^2) dx - (y - \sqrt{1+y^2})(1+x)^{3/2} dy = 0.$
2. $(x^3 + y^3) dy = 3x^2y dx.$
3. $y(\log x - \log y) dy - x dx = 0.$
4. $xy' + y = y^2 \log x.$
5. $(1+y^2) dx = (\arctg y - x) dy.$
6. $yy' + \frac{1}{2}y^2 = \sin x.$
7. $(x^3y^3 + x^2y^2 + xy + 1)y + (x^3y^3 - x^2y^2 - xy + 1)xy' = 0.$
8. $3y^2y' + y^3 = x - 1.$
9. $\sin x \cos y dx + \cos x \sin y dy = 0.$
10. $(1 + e^{x/y}) dx + e^{x/y} \left(1 - \frac{x}{y}\right) dy = 0.$
11. $\frac{d^3x}{dt^3} - 3\frac{d^2x}{dt^2} + 3\frac{dx}{dt} - x = 0.$
17. $\frac{d^2y}{dx^2} + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + 1 = 0.$
12. $\frac{d^3x}{dt^3} - 6\frac{d^2x}{dt^2} + 9\frac{dx}{dt} = 0.$
18. $\frac{d^4y}{dx^4} = \frac{d^2y}{dx^2}.$
13. $\frac{d^4y}{dx^4} + 2\frac{d^2y}{dx^2} + y = 0.$
19. $(1+x^2)\frac{d^2y}{dx^2} + 2x\frac{dy}{dx} = 0.$
14. $\frac{d^3y}{dx^3} - \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} = 0.$
20. $(1-y)\frac{d^2y}{dx^2} + 2\left(\frac{dy}{dx}\right) = 0.$
15. $\frac{d^3y}{dx^3} - 2\frac{d^2y}{dx^2} + y = 0.$
21. $x\frac{d^2x}{dt^2} = 2\left(\frac{dx}{dt}\right)^2.$
16. $a\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{dy}{dx}.$
22. $(1-t^2)\frac{d^2s}{dt^2} - t\frac{ds}{dt} = 2.$

23. Determinar o movimento de uma partícula que se move sobre uma linha reta, atraída por uma força que varia na razão inversa do quadrado da distância à origem.

SUMÁRIO DE TEOREMAS E FÓRMULAS IMPORTANTES

1. Funções hiperbólicas.
2. Convergência de seqüências e séries.
3. Derivação.
4. Integração.
5. Convergência uniforme e permuta de operações infinitas.
6. Limites especiais.
7. Integrais definidas especiais.
8. Teoremas do valor médio.
9. Desenvolvidos em série. Séries de Taylor e de Fourier.
10. Máximos e mínimos.
11. Curvas.
12. Comprimento do arco, área, volume.

1. FUNÇÕES HIPERBÓLICAS (págs. 183-189)

$$\text{Sh } x = \frac{1}{2}(e^x - e^{-x}), \quad \text{Th } x = \frac{\text{Sh } x}{\text{Ch } x} = \frac{e^x - e^{-x}}{e^x + e^{-x}}.$$

$$\text{Ch } x = \frac{1}{2}(e^x + e^{-x}), \quad \text{Coth } x = \frac{1}{\text{Th } x} = \frac{e^x + e^{-x}}{e^x - e^{-x}}.$$

$$\text{Ch}^2 x - \text{Sh}^2 x = 1, \quad \text{Ch}^2 x = \frac{1}{1 - \text{Th}^2 x}.$$

$$\text{Ch } (x \pm y) = \text{Ch } x \text{ Ch } y \pm \text{Sh } x \text{ Sh } y.$$

$$\text{Sh } (x \pm y) = \text{Sh } x \text{ Ch } y \pm \text{Ch } x \text{ Sh } y.$$

$$\text{Ch}^2 x = \frac{1}{2}(\text{Ch } 2x + 1), \quad \text{Sh}^2 x = \frac{1}{2}(\text{Ch } 2x - 1).$$

$$\text{Arc Sh } x = \log (x + \sqrt{x^2 + 1}).$$

$$\text{Arc Ch } x = \log (x \pm \sqrt{x^2 - 1}); \quad (x \geq 1).$$

$$\text{Arc Th } x = \frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x} \quad (|x| < 1)$$

$$\text{Arc Coth } x = \frac{1}{2} \log \frac{x+1}{x-1} \quad (|x| > 1)$$

2. CONVERGÊNCIA DE SEQÜÊNCIAS E SÉRIES

1. Seqüências infinitas (pág. 38).

Crilério de convergência de Cauchy (pág. 40). Uma seqüência de números a_n será convergente se, e somente se para qualquer quantidade positiva ϵ existir um número N tal que,

$$|a_n - a_m| < \epsilon$$

quando $n > N, m > N$.

Operações com limites (págs. 41-42). Se $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} b_n$ existirem, teremos

$$\lim_{n \rightarrow \infty} (a_n \pm b_n) = \lim_{n \rightarrow \infty} a_n \pm \lim_{n \rightarrow \infty} b_n;$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n \cdot b_n = \lim_{n \rightarrow \infty} a_n \cdot \lim_{n \rightarrow \infty} b_n;$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a_n}{b_n} = \frac{\lim_{n \rightarrow \infty} a_n}{\lim_{n \rightarrow \infty} b_n}, \quad \text{desde que } \lim_{n \rightarrow \infty} b_n \neq 0.$$

2. Séries infinitas (págs. 365 e seg.).

Crilério de convergência de Cauchy (pág. 367). A série Σa_n convergirá se, e somente se para qualquer quantidade positiva ϵ existir um número N tal que

$$|a_n + a_{n+1} + \dots + a_m| < \epsilon$$

quando $m > n > N$.

Nota.—Os critérios que seguem, são *suficientes*, mas não *necessários*.

Princípio da comparação das séries (pág. 377). Σa_n será convergente se existirem números b_n tais que $b_n \geq |a_n|$ para qualquer valor de n , e se Σb_n fôr convergente.

Crîtérios da razão e da raiz (pág. 378). Σa_n convergirá se existir um número N , assim como outro $q < 1$, tais que

$$\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| < q \quad \text{ou} \quad \sqrt[n]{|a_n|} < q$$

para qualquer valor de $n > N$. Em particular, se houver um número $k < 1$ tal que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = k \quad \text{ou} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = k.$$

Σa_n será divergente se houver um número $k > 1$ tal que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| = k \quad \text{ou} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|} = k.$$

Crîtério de Leibnitz (pág. 370). Σa_n convergirá se os seus termos tiverem sinais alternados e se $|a_n|$ tender monôtonamente para zero.

3. DERIVAÇÃO

1. Regras gerais (Idéias fundamentais, págs. 88 e seg.).

$$[f(x) \pm g(x)]' = f'(x) \pm g'(x).$$

$$[f(x)g(x)]' = f'(x)g(x) + f(x)g'(x).$$

$$\left[\frac{f(x)}{g(x)} \right]' = \frac{f'(x)g(x) - f(x)g'(x)}{[g(x)]^2}, \quad g(x) \neq 0 \quad (\text{págs. 136-139}).$$

$$\begin{aligned} [f(x)g(x)]^{(n)} &= f^{(n)}(x)g(x) + \binom{n}{1}f^{(n-1)}(x)g'(x) \\ &\quad + \binom{n}{2}f^{(n-2)}(x)g''(x) + \dots + f(x)g^{(n)}(x). \end{aligned}$$

(Regra de Leibnitz, pág. 202).

Regra da cadeia. Se $f(x) = g[\phi(x)]$,

$$\frac{df}{dx} = \frac{dg}{d\phi} \frac{d\phi}{dx},$$

$$\frac{d^2f}{dx^2} = \frac{d^2g}{d\phi^2} \left(\frac{d\phi}{dx} \right)^2 + \frac{dg}{d\phi} \frac{d^2\phi}{dx^2}, \quad \text{etc. (págs. 153 e seg., 202).}$$

Se $u = f(\xi, \eta, \zeta, \dots)$, onde $\xi = \xi(x, y)$, $\eta = \eta(x, y)$, \dots ,

$$\begin{aligned} u_x &= f_\xi \xi_x + f_\eta \eta_x + f_\zeta \zeta_x + \dots, \\ u_{xx} &= f_{\xi\xi} \xi_x^2 + f_{\eta\eta} \eta_x^2 + f_{\xi\xi} \xi_x^2 + \dots \\ &\quad + 2f_{\xi\eta} \xi_x \eta_x + 2f_{\xi\zeta} \xi_x \zeta_x + \dots \\ &\quad + \dots \\ &\quad + f_{\xi\xi} \xi_{xx} + f_{\eta\eta} \eta_{xx} + f_{\xi\zeta} \xi_{xx} + \dots, \end{aligned}$$

com fórmulas correspondentes para u_{xy} e u_{yy} (pág. 476).

Funções implícitas. Se $F(x, y) = 0$,

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= -\frac{F_x}{F_y}, \\ \frac{d^2y}{dx^2} &= -\frac{F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2}{F_y^3} \quad (\text{pág. 483}). \end{aligned}$$

Funções expressas em termos de um parâmetro. Se $x = x(t)$, $y = y(t)$,

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy/dt}{dx/dt} \quad (\text{pág. 262}).$$

Funções inversas.

$$\frac{dy}{dx} = 1 / \frac{dx}{dy} \quad (\text{pág. 145}).$$

Se $\xi = \phi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$,

$$\frac{\partial x}{\partial \xi} = \frac{\psi_y}{D}, \quad \frac{\partial x}{\partial \eta} = -\frac{\phi_y}{D}, \quad \frac{\partial y}{\partial \xi} = -\frac{\psi_x}{D}, \quad \frac{\partial y}{\partial \eta} = \frac{\phi_x}{D},$$

onde

$$D = \frac{\partial(\xi, \eta)}{\partial(x, y)} = \begin{vmatrix} \phi_x & \phi_y \\ \psi_x & \psi_y \end{vmatrix} = \phi_x \psi_y - \phi_y \psi_x$$

(determinante funcional ou jacobiniano) (pág. 479).

2. Fórmulas especiais (págs. 94-96, 139-141, 149-150, 167 e seg., 186-187).

$$(x^n)' = nx^{n-1}.$$

$$(\operatorname{sen} x)' = \cos x, \quad (\operatorname{arc} \operatorname{sen} x)' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}},$$

$$(\cos x)' = -\operatorname{sen} x, \quad (\operatorname{arc} \cos x)' = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}.$$

$$\begin{aligned}
(\operatorname{tg} x)' &= \frac{1}{\cos^2 x} = \sec^2 x. & (\operatorname{arc} \operatorname{tg} x)' &= \frac{1}{1+x^2}. \\
(\operatorname{cotg} x)' &= -\frac{1}{\operatorname{sen}^2 x} = -\operatorname{cosec}^2 x. & (\operatorname{arc} \operatorname{cotg} x)' &= -\frac{1}{1+x^2}. \\
(\operatorname{Sh} x)' &= \operatorname{Ch} x. & (\operatorname{Arc} \operatorname{Sh} x)' &= \frac{1}{\sqrt{1+x^2}}. \\
(\operatorname{Ch} x)' &= \operatorname{Sh} x. & (\operatorname{Arc} \operatorname{Ch} x)' &= \pm \frac{1}{\sqrt{x^2-1}}, (x > 1). \\
(\operatorname{Th} x)' &= \frac{1}{\operatorname{Ch}^2 x} = \operatorname{Sech}^2 x. & (\operatorname{Arc} \operatorname{Th} x)' &= \frac{1}{1-x^2}, (|x| < 1). \\
(\operatorname{Coth} x)' &= -\frac{1}{\operatorname{Sh}^2 x} = -\operatorname{Cosech}^2 x. & (\operatorname{Arc} \operatorname{Coth} x)' &= \frac{1}{1-x^2}, (|x| > 1) \\
(\log_a x)' &= \frac{1}{x} \log_a e; & (a^x)' &= a^x \log_e a; \\
\text{em particular,} & & \text{em particular} & \\
(\log x)' &= \frac{1}{x}. & (e^x)' &= e^x. \\
(u^v)' &= u^v(vu'/u + v' \log u).
\end{aligned}$$

4. INTEGRAÇÃO

1. Regras gerais (Idéias fundamentais, págs. 79 e seg.).

$$\begin{aligned}
\int_a^b f(x) dx + \int_b^c f(x) dx &= \int_a^c f(x) dx. \\
\int_a^b f(x) dx &= -\int_b^a f(x) dx. \\
\int_a^b [f(x) + g(x)] dx &= \int_a^b f(x) dx + \int_a^b g(x) dx. \\
\int_a^b cf(x) dx &= c \int_a^b f(x) dx \quad (\text{págs. 81 e seg., 141}).
\end{aligned}$$

Cálculo de integrais. Se $f(x) \geq g(x)$, $b \geq a$,

$$\int_a^b f(x) dx \geq \int_a^b g(x) dx \quad (\text{pág. 126}).$$

Integração por partes (págs. 218-219).

$$\int_a^b f(x)g'(x) dx = f(x)g(x) \Big|_a^b - \int_a^b f'(x)g(x) dx.$$

Método de substituição (págs. 207-212).

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^\beta f[\phi(u)]\phi'(u) du,$$

onde $a = \phi(\alpha)$, $b = \phi(\beta)$.

Relação entre a derivação e a integração (págs. 111 e seg.).

$$\frac{d}{dx} \int_a^x f(u) du = f(x).$$

Integrais impróprias (págs. 197-254).

Se $f(x)$ for contínua, exceto no ponto $x = b$, em que se torna infinita, $\int_a^b f(x) dx$ será (absolutamente) convergente, se na vizinhança de $x = b$,

$$|f(x)| \leq \frac{M}{(b-x)^\nu},$$

em que $\nu < 1$ (pág. 248).

$\int_a^\infty f(x) dx$ convergirá (absolutamente) se

$$|f(x)| \leq \frac{M}{x^\nu},$$

onde $\nu > 1$, para valores de $x \geq A$ (pág. 250).

2. Fórmulas especiais (págs. 82-87, 128-130, 142 e seg., 151, 168 e seg., 206, 208-209, 210, 213-217, 220 e seg.).

$$\begin{aligned} \int x^n dx &= \frac{x^{n+1}}{n+1}, & \int \log x dx &= x \log x - x. \\ \int \frac{dx}{x} &= \log |x|, & \int \frac{1}{x} \log x dx &= \frac{1}{2}(\log x)^2. \\ \int a^x dx &= \frac{a^x}{\log a}, & \int \frac{1}{x \log x} dx &= \log |\log x|. \\ \int x^a \log x dx &= \frac{x^{a+1}}{a+1} \left(\log x - \frac{1}{a+1} \right); & a &\neq -1. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\int \operatorname{sen} x \, dx &= -\cos x. & \int \operatorname{Sh} x \, dx &= \operatorname{Ch} x. \\ \int \cos x \, dx &= \operatorname{sen} x. & \int \operatorname{Ch} x \, dx &= \operatorname{Sh} x. \\ \int \operatorname{tg} x \, dx &= -\log |\cos x|. & \int \operatorname{Th} x \, dx &= \log \operatorname{Ch} x. \\ \int \operatorname{cotg} x \, dx &= \log |\operatorname{sen} x|. & \int \operatorname{Coth} x \, dx &= \log |\operatorname{Sh} x|.\end{aligned}$$

$$\int \operatorname{arc} \operatorname{sen} x \, dx = x \operatorname{arc} \operatorname{sen} x + \sqrt{1-x^2}.$$

$$\int \operatorname{arc} \cos x \, dx = x \operatorname{arc} \cos x - \sqrt{1-x^2}.$$

$$\int \operatorname{arc} \operatorname{tg} x \, dx = x \operatorname{arc} \operatorname{tg} x - \frac{1}{2} \log(1+x^2).$$

$$\int \operatorname{arc} \operatorname{cotg} x \, dx = x \operatorname{arc} \operatorname{cotg} x + \frac{1}{2} \log(1+x^2).$$

$$\int \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} x \, dx = x \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} x - \sqrt{1+x^2}.$$

$$\int \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} x \, dx = x \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} x - \sqrt{x^2-1}.$$

$$\int \operatorname{Arc} \operatorname{Th} x \, dx = x \operatorname{Arc} \operatorname{Th} x + \frac{1}{2} \log(1-x^2).$$

$$\int \operatorname{Arc} \operatorname{Coth} x \, dx = x \operatorname{Arc} \operatorname{Coth} x + \frac{1}{2} \log(x^2-1).$$

$$\int \frac{dx}{\operatorname{sen} x} = \log \left| \operatorname{tg} \frac{x}{2} \right|. \quad \int \frac{dx}{\operatorname{Sh} x} = \log \left| \operatorname{Th} \frac{x}{2} \right|.$$

$$\begin{aligned}\int \frac{dx}{\cos x} &= \log \left| \operatorname{tg} \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) \right| & \int \frac{dx}{\operatorname{Ch} x} &= 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\operatorname{Th} \frac{x}{2} \right) \\ &= 2 \operatorname{Arc} \operatorname{Th} \left(\operatorname{tg} \frac{x}{2} \right).\end{aligned}$$

$$\int \frac{dx}{\operatorname{sen} x \cos x} = \log |\operatorname{tg} x|. \quad \int \frac{dx}{\operatorname{Sh} x \operatorname{Ch} x} = \log |\operatorname{Th} x|.$$

$$\int \frac{dx}{\operatorname{sen}^2 x} = -\operatorname{cotg} x. \quad \int \frac{dx}{\operatorname{Sh}^2 x} = -\operatorname{Coth} x.$$

$$\int \frac{dx}{\cos^2 x} = \operatorname{tg} x. \quad \int \frac{dx}{\operatorname{Ch}^2 x} = \operatorname{Th} x.$$

$$\int \operatorname{sen}^2 x \, dx = \frac{1}{2}(x - \operatorname{sen} x \cos x).$$

$$\int \cos^2 x \, dx = \frac{1}{2}(x + \operatorname{sen} x \cos x).$$

$$\left. \begin{aligned} \int \frac{dx}{a^2 \operatorname{sen}^2 x + b^2 \cos^2 x} &= \frac{1}{ab} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\frac{a}{b} \operatorname{tg} x \right) \\ \int \frac{dx}{a^2 \operatorname{sen}^2 x - b^2 \cos^2 x} &= -\frac{1}{ab} \operatorname{Arc} \operatorname{Th} \left(\frac{a}{b} \operatorname{tg} x \right) \end{aligned} \right\} a, b \neq 0.$$

$$\int \frac{dx}{x^2 + a^2} = \frac{1}{a} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{x}{a}.$$

$$\int \frac{dx}{x^2 - a^2} = \begin{cases} -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Th} \frac{x}{a} = \frac{1}{2a} \log \frac{a-x}{a+x}, & \text{se } |x| < a, \\ -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Coth} \frac{x}{a} = \frac{1}{2a} \log \frac{x-a}{x+a}, & \text{se } |x| > a, \, a > 0, \end{cases}$$

$$\int \frac{dx}{\sqrt{a^2 - x^2}} = \begin{cases} + \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{x}{a}, \\ - \operatorname{arc} \cos \frac{x}{a}. \end{cases} \quad \int \frac{dx}{\sqrt{x^2 - a^2}} = \begin{cases} -\frac{1}{a} \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{a}{x}, \\ +\frac{1}{a} \operatorname{arc} \cos \frac{a}{x}. \end{cases}$$

$$\int \frac{x \, dx}{\sqrt{a^2 + x^2}} = \sqrt{a^2 + x^2}.$$

$$\int \frac{x \, dx}{\sqrt{a^2 - x^2}} = -\sqrt{a^2 - x^2}.$$

$$\int \frac{dx}{\sqrt{a^2 + x^2}} = \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} \frac{x}{a} = \log (\pm x + \sqrt{x^2 + a^2}).$$

$$\int \frac{dx}{\sqrt{x^2 - a^2}} = \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} \frac{x}{a} = \log (x \pm \sqrt{x^2 - a^2}).$$

$$\int \frac{dx}{x\sqrt{x^2 + a^2}} = -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} \frac{a}{x} = -\frac{1}{a} \log \frac{\pm a + \sqrt{a^2 + x^2}}{x}.$$

$$\int \frac{dx}{x\sqrt{a^2 - x^2}} = -\frac{1}{a} \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} \frac{a}{x} = -\frac{1}{a} \log \frac{a \pm \sqrt{a^2 - x^2}}{x}.$$

$$\int \sqrt{a^2 - x^2} dx = -\frac{1}{2} a^2 \arccos \frac{x}{a} + \frac{1}{2} x \sqrt{a^2 - x^2}.$$

$$\int \sqrt{x^2 - a^2} dx = -\frac{1}{2} a^2 \operatorname{Arccosh} \frac{x}{a} + \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 - a^2}.$$

$$\int \sqrt{x^2 + a^2} dx = \frac{1}{2} a^2 \operatorname{Arsinh} \frac{x}{a} + \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 + a^2}.$$

$$\begin{aligned} \int \frac{dx}{x^2 + 2bx + c} &= -\frac{1}{\sqrt{b^2 - c}} \operatorname{Arctanh} \frac{x + b}{\sqrt{b^2 - c}} = \\ &= -\frac{1}{2\sqrt{b^2 - c}} \log \left| \frac{\sqrt{b^2 - c} - x - b}{\sqrt{b^2 - c} + x + b} \right|, \end{aligned}$$

se $c < b^2$, isto é, se $x^2 + 2bx + c = 0$ tiver raízes reais.

$$\int \frac{dx}{x^2 + 2bx + c} = \frac{1}{\sqrt{c - b^2}} \arctg \frac{x + b}{\sqrt{c - b^2}},$$

se $c > b^2$, isto é, se $x^2 + 2bx + c = 0$ tiver raízes imaginárias.

$$\int e^{ax} \sin bx dx = \frac{1}{a^2 + b^2} e^{ax} (a \sin bx - b \cos bx).$$

$$\int e^{ax} \cos bx dx = \frac{1}{a^2 + b^2} e^{ax} (a \cos bx + b \sin bx).$$

$$\int \sin^n x \cos x dx = \frac{\sin^{n+1} x}{n+1}.$$

Fórmulas de recorrência (págs. 221 e seg.).

$$\int \cos^n x dx = \frac{1}{n} \cos^{n-1} x \sin x + \frac{n-1}{n} \int \cos^{n-2} x dx.$$

$$\int \sin^n x dx = -\frac{1}{n} \sin^{n-1} x \cos x + \frac{n-1}{n} \int \sin^{n-2} x dx.$$

$$\int x^n \cos x dx = x^n \sin x - n \int x^{n-1} \sin x dx.$$

$$\int x^n \sin x dx = -x^n \cos x + n \int x^{n-1} \cos x dx.$$

$$\int \sin^m x \cos^n x dx = \frac{\sin^{m+1} x \cos^{n-1} x}{m+1} + \frac{n-1}{m+1} \int \sin^m x \cos^{n-2} x dx.$$

$$\int (\log x)^a dx = x(\log x)^a - \int (\log x)^{a-1} dx.$$

$$\int x^n e^x dx = x^n e^x - n \int x^{n-1} e^x dx.$$

$$\int x^a (\log x)^n dx = \frac{x^{a+1} (\log x)^n}{a+1} - \frac{n}{a+1} \int x^a (\log x)^{n-1} dx \quad (a \neq -1).$$

$$\int \frac{dx}{(1+x^2)^n} = \frac{x}{2(n-1)(1+x^2)^{n-1}} + \frac{2n-3}{2(n-1)} \int \frac{dx}{(1+x^2)^{n-1}}.$$

3. Integração de tipos especiais de funções.

(a) *Funções racionais.* São reduzidas aos três tipos fundamentais seguintes, pela decomposição em frações parciais (págs. 226-234):

$$\int \frac{dx}{(x-\alpha)^n} = -\frac{1}{n-1} \frac{1}{(x-\alpha)^{n-1}};$$

$$\int \frac{dx}{(x^2+2bx+c)^n} = \frac{1}{(c-b^2)^{n-1/2}} \int \frac{du}{(1+u^2)^n},$$

onde $c-b^2 > 0$, $u = (x+b)/\sqrt{c-b^2}$, sendo a integral do segundo membro calculada pela última fórmula de recorrência dada acima;

$$\begin{aligned} \int \frac{x dx}{(x^2+2bx+c)^n} \\ = -\frac{1}{2(n-1)} \frac{1}{(x^2+2bx+c)^{n-1}} - b \int \frac{dx}{(x^2+2bx+c)^n}, \end{aligned}$$

sendo a integral do segundo membro do tipo imediatamente anterior.

No que vai seguir, R indica uma função racional.

$$(b) \int R(\sin x, \cos x) dx \text{ (pág. 237).}$$

Substituição: $t = \tan \frac{x}{2}$, de sorte que $\sin x = \frac{2t}{1+t^2}$, $\cos x = \frac{1-t^2}{1+t^2}$,

$$\frac{dx}{dt} = \frac{2}{1+t^2}.$$

Se, entretanto, R for uma função par, ou contiver somente $\operatorname{tg} x$, a substituição seguinte é mais conveniente:

$$u = \operatorname{tg} x, \quad \operatorname{sen}^2 x = \frac{u^2}{1+u^2}, \quad \cos^2 x = \frac{1}{1+u^2}, \quad \frac{dx}{du} = \frac{1}{1+u^2}.$$

$$(c) \int R(\operatorname{Ch} x, \operatorname{Sh} x) dx \text{ (pág. 237)}.$$

Substituição: $t = \operatorname{Th} \frac{x}{2}$, de modo que $\operatorname{Sh} x = \frac{2t}{1-t^2}$, $\operatorname{Ch} x = \frac{1+t^2}{1-t^2}$,
 $\frac{dx}{dt} = \frac{2}{1-t^2}$.

$$(d) \int R(e^{mx}) dx.$$

Substituição: $t = e^{mx}$, $\frac{dt}{dx} = \frac{1}{mt}$.

$$(e) \int R(x, \sqrt{1-x^2}) dx \text{ (págs. 237-238)}.$$

Substituição:

$$t = \sqrt{\frac{1-x}{1+x}}, \quad x = \frac{1-t^2}{1+t^2}, \quad \sqrt{1-x^2} = \frac{2t}{1+t^2}, \quad \frac{dx}{dt} = -\frac{4t}{(1+t^2)^2}.$$

$$(f) \int R(x, \sqrt{x^2-1}) dx \text{ (pág. 238)}.$$

Substituição:

$$t = \sqrt{\frac{x-1}{x+1}}, \quad x = \frac{1+t^2}{1-t^2}, \quad \sqrt{x^2-1} = \frac{2t}{1-t^2}, \quad \frac{dx}{dt} = \frac{4t}{(1-t^2)^2}.$$

$$(g) \int R(x, \sqrt{1+x^2}) dx \text{ (pág. 238)}.$$

Substituição:

$$t = x + \sqrt{x^2+1}, \quad x = \frac{t^2-1}{2t}, \quad \sqrt{x^2+1} = \frac{1+t^2}{2t}, \quad \frac{dx}{dt} = \frac{t^2+1}{2t^2}.$$

$$(h) \int R(x, \sqrt{ax^2+2bx+c}) dx \text{ (pág. 239)}.$$

A substituição $\xi = \frac{ax+b}{\sqrt{|ac-b^2|}}$ reduz esta integral a uma dos três tipos precedentes.

$$(i) \int R(x, \sqrt{ax+b}, \sqrt{cx+d}) dx \quad (\text{pág. 239}).$$

Substituição: $\xi = \sqrt{cx+d}$ ou $x = \frac{1}{c}(\xi^2 - d)$, $\frac{dx}{d\xi} = \frac{2\xi}{c}$.

$$(k) \int R\left(x, \sqrt[n]{\frac{ax+b}{cx+d}}\right) dx \quad (\text{pág. 240}).$$

Substituição:

$$\xi = \sqrt[n]{\frac{ax+b}{cx+d}} \quad x = -\frac{d\xi^n - b}{c\xi^n - a}, \quad \frac{dx}{d\xi} = \frac{ad - bc}{(c\xi^n - a)^2} n\xi^{n-1}.$$

5. CONVERGÊNCIA UNIFORME E PERMUTA DE OPERAÇÕES INFINITAS

Definições relativas à convergência uniforme, na página 391.

Uma série uniformemente convergente num intervalo fechado, cujos termos sejam funções contínuas, representa uma função contínua no intervalo referido (pág. 393).

Se $|f_n(x)| \leq a_n$ e $\sum a_n$ convergir, $\sum f_n(x)$ convergirá uniformemente (e absolutamente) (pág. 392).

Permuta da somação e da derivação (págs. 396-397). Qualquer série convergente de funções contínuas pode ser derivada termo a termo, desde que a série resultante seja *uniformemente convergente*.

Permuta da somação e da integração (pág. 394). Qualquer série de funções contínuas, uniformemente convergente, pode ser integrada termo a termo. A série resultante também convergirá uniformemente.

6. LIMITES ESPECIAIS

Fórmula de Stirling (pág. 361).

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n!}{\sqrt{2\pi n} n^{n+\frac{1}{2}} e^{-n}} = 1.$$

Produto de Wallis (págs. 223-225, 363, 445).

$$\frac{\pi}{2} = \prod_{n=1}^{\infty} \left(\frac{2n}{2n-1} \cdot \frac{2n}{2n+1} \right).$$

$$\sqrt{\pi} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(n!)^2 2^{2n}}{(2n)! \sqrt{n}}.$$

Produtos infinitos, págs. 419-422).

$$e^x = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{x}{n}\right)^n \quad (\text{pág. 175}).$$

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^s} = \prod_p \frac{1}{1 - p^{-s}}, \quad s > 1 \quad (\text{pág. 420}).$$

$$\operatorname{sen} \pi x = \pi x \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{x^2}{n^2}\right) \quad (\text{pág. 445}).$$

Definição da função gama (págs. 250-251).

$$\Gamma(x) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{x-1} dt \quad (x \geq 1);$$

$$\Gamma(x+1) = x\Gamma(x);$$

se x for um inteiro positivo n ,

$$\Gamma(n) = (n-1)!$$

Ordem de grandeza das funções (págs. 190-195).

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{e^{cx}}{x^{\alpha}} = \infty, \text{ se } c > 0 \quad (\text{pág. 192}).$$

$$\lim_{x \rightarrow \infty} \frac{\log x}{x^{\alpha}} = 0, \text{ se } \alpha > 0 \quad (\text{pág. 192}).$$

$$\lim_{x \rightarrow 0} x^{\alpha} \log x = 0, \text{ se } \alpha > 0 \quad (\text{pág. 195}).$$

7. INTEGRAIS DEFINIDAS ESPECIAIS

Relações ortogonais das funções trigonométricas (pág. 217).

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \operatorname{sen} mx \operatorname{sen} nx dx = \begin{cases} 0, & \text{se } m \neq n. \\ \pi, & \text{se } m = n, \quad n \neq 0. \end{cases}$$

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \operatorname{sen} mx \cos nx dx = 0.$$

$$\int_{-\pi}^{+\pi} \cos mx \cos nx dx = \begin{cases} 0, & \text{se } m \neq n. \\ \pi, & \text{se } m = n, \quad n \neq 0. \end{cases}$$

$$\int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\pi} \quad (\text{pág. 496}).$$

$$\int_0^{\infty} \frac{\operatorname{sen} x}{x} dx = \frac{1}{2} \pi \quad (\text{págs. 251-253, 418, 450}).$$

8. TEOREMAS DO VALOR MÉDIO

Teorema do valor médio do cálculo diferencial (pág. 103).

$$\frac{f(x+h)-f(x)}{h} = f'(x+\theta h), \quad 0 < \theta < 1.$$

Se $f(x) = f(x+h) = 0$, teremos o *teorema de Rolle* (pág. 105): há sempre um valor zero para a derivada, entre dois valores zero da função.

Teorema geral do valor médio (págs. 135, 203).

$$\frac{f(b)-f(a)}{g(b)-g(a)} = \frac{f'(\xi)}{g'(\xi)}$$

onde ξ é um valor compreendido entre a e b .

Teorema de Taylor (págs. 320-323).

$$f(x+h) = f(x) + \frac{h}{1!} f'(x) + \frac{h^2}{2!} f''(x) + \dots + \frac{h^n}{n!} f^{(n)}(x) + R_n,$$

com o resto (págs. 323-324):

$$\begin{aligned} R_n &= \frac{1}{n!} \int_0^h (h-\tau)^n f^{(n+1)}(x+\tau) d\tau \\ &= \frac{h^{n+1}}{(n+1)!} f^{(n+1)}(x+\theta h) \\ &= \frac{h^{n+1}}{n!} (1-\theta)^n f^{(n+1)}(x+\theta h) \quad (0 < \theta < 1). \end{aligned}$$

Teorema do valor médio do cálculo integral (pág. 127).

$$\int_a^b f(x) dx = (b-a) f(\xi), \quad \text{onde } a \leq \xi \leq b.$$

$$\int_a^b f(x) p(x) dx = f(\xi) \int_a^b p(x) dx, \quad \text{se } p(x) \geq 0.$$

9. DESENVOLVIMENTOS EM SÉRIES: SÉRIES DE TAYLOR E DE FOURIER

1. Séries de potências (definição, pág. 398).

(a) Séries de potências em geral.

Qualquer série de potências $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$

de uma variável possui um *raio de convergência* ρ (que pode ser zero ou infinito); a série convergirá quando $|x| < \rho$, e efetivamente, convergirá *uniforme* e *absolutamente* em qualquer intervalo $|x| \leq \eta$, em que $\eta < \rho$. Quando $|x| > \rho$, a série será divergente (pág. 400).

Se o resto do teorema de Taylor tender para zero à medida que n cresce, teremos a série infinita de potências (pág. 325)

$$f(x+h) = f(x) + \frac{h}{1!} f'(x) + \frac{h^2}{2!} f''(x) + \dots + \frac{h^n}{n!} f^{(n)}(x) + \dots$$

(b) *Série de Taylor, especial* (páginas 316-319, 326-330, 405-409, 422-423).

$$\log(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n} + \dots$$

para $-1 < x \leq 1$.

$$\left. \begin{aligned} e^x &= 1 + \frac{x}{1!} + \frac{x^2}{2!} + \dots + \frac{x^n}{n!} + \dots \\ \operatorname{sen} x &= x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} + \dots \\ \cos x &= 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n}}{(2n)!} + \dots \\ \operatorname{Sh} x &= x + \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} + \dots + \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} + \dots \\ \operatorname{Ch} x &= 1 + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} + \dots + \frac{x^{2n}}{(2n)!} + \dots \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{para to-} \\ \text{dos os} \\ \text{valores} \\ \text{de } x \end{array}$$

$$\operatorname{tg} x = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu-1} \frac{2^{2\nu}(2^{2\nu}-1)B_{2\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu-1} \text{ para } -\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2},$$

$$x \cotg x = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{2^{2\nu} B_{2\nu}}{(2\nu)!} x^{2\nu} \text{ para } -\pi < x < \pi,$$

onde as quantidades $B_{2\nu}$ são *números de Bernoulli* (pág. 423).

$$\left. \begin{aligned} \operatorname{arcsen} x &= x + \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \frac{x^5}{5} + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \frac{x^7}{7} + \dots \\ \operatorname{ArcSh} x &= x - \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \frac{x^5}{5} - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \frac{x^7}{7} + \dots \\ \operatorname{arc} \operatorname{tg} x &= x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - + \dots \\ \operatorname{ArcTh} x &= x + \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} + \dots \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{para} \\ -1 \leq x \leq 1, \\ \\ \text{para } |x| < 1. \end{array}$$

Série binômica.

$$\begin{aligned} (1+x)^\alpha &= 1 + \alpha x + \frac{\alpha(\alpha-1)}{2!} x^2 + \dots + \frac{\alpha(\alpha-1)(\alpha-2) \dots (\alpha-n+1)}{n!} x^n + \dots \\ &\quad \begin{array}{l} \text{para } -1 < x < 1, \\ \text{se } \alpha > -1 \text{ para } x = 1 \text{ também,} \\ \text{se } \alpha \geq 0 \text{ para } x = -1 \text{ também;} \end{array} \end{aligned}$$

em particular,

$$\frac{1}{1+x} = 1 - x + x^2 - x^3 + \dots,$$

$$\frac{1}{(1+x)^2} = 1 - 2x + 3x^2 - 4x^3 + \dots,$$

$$\sqrt{1+x} = 1 + \frac{1}{2} x - \frac{1}{2 \cdot 4} x^2 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6} x^3 - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8} x^4 + \dots,$$

$$\frac{1}{\sqrt{1+x}} = 1 - \frac{1}{2} x + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} x^2 - \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} x^3 + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 7}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8} x^4 - \dots$$

Integral elíptica:

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \frac{d\phi}{\sqrt{1-k^2 \operatorname{sen}^2 \phi}} \\ = \frac{\pi}{2} \left[1 + \left(\frac{1}{2} \right)^2 k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 k^4 + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 k^6 + \dots \right]. \end{aligned}$$

2. Série de Fourier.

Se a função $f(x)$ for seccionalmente regular no intervalo $-\pi \leq x \leq \pi$, isto é, se a sua primeira derivada for seccionalmente contínua, a série de Fourier

$$f(x) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx),$$

$$\text{onde } a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(t) \cos nt \, dt, \quad b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{+\pi} f(t) \sin nt \, dt$$

será absolutamente convergente através de todo o intervalo. Se $f(x)$ tiver um número finito de saltos de descontinuidade, ao passo que $f'(x)$ for seccionalmente contínua, a série convergirá uniformemente em qualquer subintervalo fechado no qual não haja descontinuidades de $f(x)$. Em qualquer ponto em que $f(x)$ for contínua, a série representará o valor da função, enquanto que nos pontos de descontinuidade, ela será a média aritmética dos limites da direita e da esquerda de $f(x)$ (páginas 447-450).

10. MÁXIMOS E MÍNIMOS

As regras que seguem valem, apenas, para os máximos e mínimos no interior da região considerada.

Para que ξ possa ser um valor extremo da função $y = f(x)$, $f'(\xi)$ deve se anular. Quando tal condição se verificar, haverá um máximo ou um mínimo, se a primeira derivada que não se anula for de ordem par; se ela for ímpar, não haverá máximo nem mínimo. No primeiro caso ocorrerá máximo ou mínimo, conforme o sinal da primeira derivada que não se anula for negativo ou positivo, respectivamente (páginas 158 e seg.).

11. CURVAS

ξ e η indicam, no que segue, as coordenadas comuns.

Equação da curva:

$$(a) \, y = f(x), \quad (b) \, F(x, y) = 0, \quad (c) \, x = \phi(t), \quad y = \psi(t).$$

Equação da tangente no ponto (x, y) (pág. 263):

$$(a) \quad \eta - y = (\xi - x)f'(x), \quad (b) \quad (\xi - x)F_x + (\eta - y)F_y = 0, \\ (c) \quad [\xi - \phi(t)]\psi'(t) - [\eta - \psi(t)]\phi'(t) = 0.$$

Equação da normal no ponto (x, y) (pág. 263):

$$(a) \quad \xi - x + (\eta - y)f'(x) = 0, \quad (b) \quad (\xi - x)F_y - (\eta - y)F_x = 0, \\ (c) \quad [\xi - \phi(t)]\phi'(t) + [\eta - \psi(t)]\psi'(t) = 0.$$

Curvatura (pág. 281):

$$(a) \quad k = \frac{y''}{(1 + y'^2)^{3/2}}, \quad (b) \quad k = -\frac{F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2}{(F_x^2 + F_y^2)^{3/2}}, \\ (c) \quad k = \frac{\phi\psi' - \phi'\psi}{(\phi^2 + \psi^2)^{3/2}}.$$

Raio de curvatura (pág. 282):

$$\rho = \frac{1}{|k|}.$$

Evoluta (lugar do centro de curvatura) (págs. 283, 307-311):

$$(a) \quad \xi = x - y' \frac{1 + y'^2}{y''}, \quad \eta = y + \frac{1 + y'^2}{y''}; \\ (b) \quad \xi = x + F_x \frac{F_x^2 + F_y^2}{F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2}, \\ \eta = y + F_y \frac{F_x^2 + F_y^2}{F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2}; \\ (c) \quad \xi = \phi - \psi \frac{\phi^2 + \psi^2}{\phi\psi' - \phi'\psi}, \quad \eta = \psi + \phi \frac{\phi^2 + \psi^2}{\phi\psi' - \phi'\psi}.$$

Involuta (pág. 309):

$$\xi = x + (a - s)\dot{x}, \quad \eta = y + (a - s)\dot{y},$$

onde a é uma constante arbitrária e s o comprimento do arco, medido a partir de um ponto dado.

Ponto de inflexão (págs. 159, 266). A condição necessária para a existência de um ponto de inflexão, é:

$$(a) \quad y'' = 0, \quad (b) \quad F_{xx}F_y^2 - 2F_{xy}F_xF_y + F_{yy}F_x^2 = 0, \\ (c) \quad \dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y} = 0.$$

Ângulo entre duas curvas (pág. 264):

$$(b) \cos \omega = \frac{F_x G_x + F_y G_y}{\sqrt{F_x^2 + F_y^2} \sqrt{G_x^2 + G_y^2}},$$

$$(c) \cos \omega = \frac{\dot{x}\dot{x}_1 + \dot{y}\dot{y}_1}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} \sqrt{\dot{x}_1^2 + \dot{y}_1^2}}.$$

Em particular, as curvas serão ortogonais se

$$(b) F_x G_x + F_y G_y = 0, \quad (c) \dot{x}\dot{x}_1 + \dot{y}\dot{y}_1 = 0;$$

tocar-se-ão, se

$$(b) F_x G_y - F_y G_x = 0, \quad (c) \dot{x}\dot{y}_1 - \dot{x}_1\dot{y} = 0.$$

Duas curvas $y = f(x)$, $y = g(x)$ apresentarão contato de ordem n no ponto x , se

$$f(x) = g(x), \quad f'(x) = g'(x), \quad \dots, \quad f^{(n)}(x) = g^{(n)}(x), \\ f^{(n+1)}(x) \neq g^{(n+1)}(x)$$

(págs. 331-333).

12. COMPRIMENTO DE ARCO, ÁREA, VOLUME

Comprimento de arco (págs. 276-280). Seja uma curva plana dada pelas equações

$$(a) y = f(x), \quad (b) F(x, y) = 0, \quad (c) x = \phi(t), y = \psi(t), \\ (d) \text{ (coordenadas polares) } r = r(\theta).$$

O comprimento de arco será

$$(a) s = \int_{x_0}^{x_1} \sqrt{1 + y'^2} dx, \quad (c) s = \int_{t_0}^{t_1} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} dt,$$

$$(b) s = \int_{x_0}^{x_1} \frac{1}{F_y} \sqrt{F_x^2 + F_y^2} dx, \quad (d) s = \int_{\theta_0}^{\theta_1} \sqrt{r^2 + r'^2} d\theta.$$

Área de uma superfície plana. A área limitada pela curva

$$r = r(\theta)$$

e por dois raios vectores θ_0 , θ_1 , sendo r , θ as coordenadas polares, é dada por

$$\frac{1}{2} \int_{\theta_0}^{\theta_1} r^2 d\theta \quad (\text{pág. 275}).$$

A área compreendida entre a curva

$$y = f(x),$$

as duas coordenadas $x = x_0$, $x = x_1$, e o eixo dos x , é

$$\int_{x_0}^{x_1} y \, dx \quad (\text{pág. 80}).$$

Volume. O volume tendo por base a região R e limitado na parte superior pela superfície

$$z = f(x, y)$$

é dado por

$$V = \iint_R f(x, y) \, dx \, dy \quad (\text{pág. 487}).$$

EXEMPLOS DIVERSOS

CAPÍTULO I

1. Demonstrar que, se p e q forem inteiros, o desenvolvimento de p/q como fração decimal termina, ou é periódico a partir de certo ponto. Demonstrar, também, que cada fração decimal, finita ou periódica, representa um número racional.

2. Exprimir 39 no sistema ternário (base 3).

3. Como será escrito o número 156 (a) na escala binária (base 2), (b) na escala quaternária (base 4)?

4. Escrever os seguintes números no sistema de base 12: (a) 1076; (b) 10 000; (c) 20 736; (d) $1/6$; (e) $1/64$; (f) $1/5$.

5. Pode-se determinar $\sqrt{2}$ com uma casa decimal exata, fazendo $1^2 = 1 < 2$, $2^2 = 4 > 2$, portanto, $1 < \sqrt{2} < 2$, em seguida $1.3^2 = 1,69 < 2$, $1.4^2 = 1,96 < 2$, $1.5^2 = 2,25 > 2$, logo $1,4 < \sqrt{2} < 1,5$.

(a) Continuar o processo até mais uma decimal.

(b) Calcular $\sqrt{7}$ com duas casas decimais exatas, pelo mesmo método.

6. Para quais valores de x se verificam as seguintes desigualdades?

$$(a) \ x^2 + 3x + 1 \geq 0.$$

$$(c) \ \left| x + \frac{1}{x} \right| \geq 6.$$

$$(b) \ x^2 - x + 1 \geq 0.$$

$$(d) \ 3x - 2 \leq x^3.$$

7. Demonstrar que a média aritmética $\frac{a+b}{2}$, das duas quantidades positivas a e b , não é menor do que a média geométrica, \sqrt{ab} , isto é, que

$$\frac{a+b}{2} \geq \sqrt{ab}.$$

Quando se verifica o sinal de igualdade?

8. A quantidade ξ , definida por $\frac{1}{\xi} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{a} + \frac{1}{b} \right)$ é denominada a média harmônica das duas quantidades positivas a , b . Mostrar que a média geométrica não é menor do que a harmônica, isto é, que $\sqrt{ab} \geq \xi$.

Quando se verifica a igualdade?

9.* Mostrar que as seguintes desigualdades se verificam se a , b , c forem positivos:

$$(a) \ a^2 + b^2 + c^2 \geq ab + bc + ca.$$

$$(b) \ (a+b)(b+c)(c+a) \geq 8abc.$$

$$(c) \ a^2b^2 + b^2c^2 + c^2a^2 \geq abc(a+b+c).$$

10. Os números x_1, x_2, x_3 e a_{ik} ($i, k = 1, 2, 3$) são todos positivos. Além disso, $a_{ik} \leq M$ e $x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 \leq 1$. Provar que

$$a_{11}x_1^2 + 2a_{12}x_1x_2 + \dots + a_{33}x_3^2 \leq 3M.$$

11.* Provar que se os números a_1, a_2, \dots, a_n e b_1, b_2, \dots, b_n satisfizerem as desigualdades $a_1 \geq a_2 \geq \dots \geq a_n, b_1 \geq b_2 \geq \dots \geq b_n$, verificar-se-á:

$$n \sum_{i=1}^n a_i b_i \geq \left(\sum_{i=1}^n a_i \right) \left(\sum_{i=1}^n b_i \right).$$

12. Demonstrar as seguintes propriedades dos coeficientes binômios:

$$(a) \ 1 - \binom{n}{1} + \binom{n}{2} - \binom{n}{3} + \dots + \binom{n}{n} = 0.$$

$$(b) \ \binom{n}{1} + 2 \binom{n}{2} + 3 \binom{n}{3} + \dots + n \binom{n}{n} = n 2^{n-1}.$$

$$(c) \ 1 \cdot 2 \binom{n}{2} + 2 \cdot 3 \binom{n}{3} + \dots + (n-1)n \binom{n}{n} = n(n-1)2^{n-2}.$$

$$(d) \ 1 + \frac{1}{2} \binom{n}{1} + \frac{1}{3} \binom{n}{2} + \dots + \frac{1}{n+1} \binom{n}{n} = \frac{2^{n+1} - 1}{n+1}.$$

$$(e) \ \binom{n}{0}^2 + \binom{n}{1}^2 + \dots + \binom{n}{n}^2 = \binom{2n}{n}.$$

13. Demonstrar que, somando-se

$$\nu(\nu+1)(\nu+2) \dots (\nu+k+1) - (\nu-1)\nu(\nu+1) \dots (\nu+k)$$

de $\nu = 1$ a $\nu = n$, virá:

$$\sum_{\nu=1}^n \nu(\nu+1)(\nu+2) \dots (\nu+k) = \frac{n(n+1) \dots (n+k+1)}{k+2}.$$

14. Calcular $1^3 + 2^3 + \dots + n^3$, empregando a relação

$$\nu^3 = \nu(\nu+1)(\nu+2) - 3\nu(\nu+1) + \nu.$$

15. Calcular

$$(a) \ \frac{1}{1 \cdot 2 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots + \frac{1}{n(n+1)(n+2)}.$$

$$(b) \ \frac{1}{1 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 4} + \frac{1}{3 \cdot 5} + \dots + \frac{1}{n(n+2)}.$$

$$(c) \ \frac{1}{1 \cdot 2 \cdot 4} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 5} + \dots + \frac{1}{n(n+1)(n+3)}.$$

16. Estabelecer uma fórmula para o termo de ordem n das seguintes progressões aritméticas:

$$(a) \ 1, 2, 4, 7, 11, 16, \dots$$

$$(b) \ -7, -10, -9, 1, 25, 68, \dots$$

17.* Mostrar que a soma dos n primeiros termos de uma progressão aritmética de ordem k é

$$aS_k + bS_{k-1} + \dots + pS_1 + qn,$$

onde S_v representa a soma das n primeiras potências de ordem v , e a, b, \dots, p, q são independentes de n . Calcular as somas das progressões aritméticas do ex. 16.

18.* Demonstrar o teorema do binômio

$$(a + b)^n = a^n + \binom{n}{1} a^{n-1}b + \binom{n}{2} a^{n-2}b^2 + \dots + b^n$$

por indução matemática. (Ver, também, o Cap. III, pág. 201.)

19. Calcular

$$(a) \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{1 \cdot 2} + \frac{1}{2 \cdot 3} + \dots + \frac{1}{n(n+1)} \right).$$

$$(b) \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{1 \cdot 2 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots + \frac{1}{n(n+1)(n+2)} \right).$$

$$(c) \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{\sqrt[3]{n}} + \frac{1}{\sqrt[3]{n+1}} + \dots + \frac{1}{\sqrt[3]{2n}} \right).$$

20. Se $\sum_{i=0}^k a_i = 0$, demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^k a_i \sqrt[n]{n+i} = 0$.

21. Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n^5}{2^n} = 0$.

22. Provar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(n+1)^3}{2^n} = 0$.

23. Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n}{\sqrt[n]{n^2}} = 0$.

24. Provar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(2n+1)}{\sqrt[n]{n^2+n}} = 0$.

25. Empregando o critério de convergência de Cauchy, mostrar que as seqüências abaixo convergem:

$$(a) a_n = \frac{1}{n}.$$

$$(b) a_n = \frac{n+1}{n}.$$

$$(c)^* a_n = 1 + \frac{1}{1!} + \frac{1}{2!} + \dots + \frac{1}{n!}.$$

$$(d)^* a_n = 1 - \frac{1}{1!} + \frac{1}{2!} - \frac{1}{3!} + \dots \pm \frac{1}{n!}.$$

26.* Mostrar que os limites das seqüências (c), (d) do exemplo anterior são recíprocos (assim como o limite da seqüência (d) é $1/e$!).

27.* Demonstrar que o limite da seqüência

$$\sqrt{2}, \sqrt{2 + \sqrt{2}}, \sqrt{2 + \sqrt{2 + \sqrt{2}}}, \dots$$

(a) existe; (b) é igual a 2.

28*. Provar que o limite da seqüência

$$a_n = \frac{1}{n} + \frac{1}{n+1} + \dots + \frac{1}{2n}$$

existe. Mostrar que tal limite é menor do que 1, mas não do que $\frac{1}{2}$.

29. Provar que o limite da seqüência

$$a_n = \frac{1}{n+1} + \dots + \frac{1}{2n}$$

existe, é igual ao do exemplo anterior, maior do que $\frac{1}{2}$, mas não excede 1.

30. Estabelecer os seguintes valores extremos do limite L dos dois exemplos anteriores: $\frac{37}{60} < L < \frac{57}{60}$.

31.* Sejam a_1, b_1 , dois números positivos quaisquer, sendo $a_1 < b_1$. Seja, ainda,

$$a_2 = \frac{2a_1b_1}{a_1 + b_1}, \quad b_2 = \sqrt{a_1b_1}.$$

e em geral

$$a_n = \frac{2a_{n-1}b_{n-1}}{a_{n-1} + b_{n-1}}, \quad b_n = \sqrt{a_{n-1}b_{n-1}}.$$

Provar que as seqüências a_1, a_2, \dots e b_1, b_2, \dots convergem e têm o mesmo limite.

32.* Se $a_n > 0$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a_{n+1}}{a_n} = L$, teremos $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{a_n} = L$.

33. Empregar a fórmula do exemplo anterior (n.º 32) para calcular os limites das seguintes seqüências:

$$(a) \sqrt[n]{n}; \quad (b) \sqrt[n]{n^3 + n^4}; \quad (c) \sqrt[n]{\frac{n!}{n^2}}.$$

34. Considerando o exemplo 33(c), mostrar que

$$n! = n^n e^{-n} a_n,$$

onde a_n é um número cuja raiz n tende para 1. (Ver cap. VII, apêndice, pág. 363.)

35. Provar que $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{x+2}{x+1} = 2$. Determinar um δ tal, que para $|x| < \delta$ a diferença entre 2 e $\frac{x+2}{x+1}$ seja, em valor absoluto, (a) menor do que $\frac{1}{10}$; (b) menor do que $\frac{1}{1000}$; (c) menor do que ϵ , $\epsilon > 0$.

36. (a) Provar que $\lim_{x \rightarrow 1} \frac{x+2}{x+1} = \frac{3}{2}$. Determinar um δ tal, que para $|1-x| < \delta$, a diferença entre $\frac{3}{2}$ e $\frac{x+2}{x+1}$ seja menor do que ϵ ($\epsilon > 0$), em valor absoluto.

Fazer o mesmo (b) para $\lim_{x \rightarrow 2} \sqrt{1+x^2}$; (c) para $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sin x}{x}$.

37. Demonstrar que (a) $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sqrt{1+x} - 1}{x} = \frac{1}{2}$.

$$(b) \lim_{x \rightarrow \infty} \sqrt{x + \frac{1}{2}} (\sqrt{x+1} - \sqrt{x}) = \frac{1}{2}.$$

38. Provar que $\lim_{m \rightarrow \infty} (\cos \pi x)^{2^m}$ existe para cada valor de x , sendo igual a 1 ou a 0, conforme x seja inteiro ou não.

- 39.* Demonstrar que $\lim_{n \rightarrow \infty} \lim_{m \rightarrow \infty} (\cos \pi n! x)^{2^m}$ existe para todos os valores de x , sendo igual a 1 ou a 0, conforme x for racional ou irracional.

40. Determinar quais das funções seguintes são contínuas. Estabelecer os pontos de descontinuidade para as descontínuas.

$$(a) f(x) = \frac{x^5 + 5x^3 + 3x^2}{\sin x}, \quad f(0) = 0.$$

$$(b) f(x) = \frac{x^5 + 5x^3 + 3x}{\sin x}, \quad f(0) = 0.$$

$$(c) f(x) = \lim_{m \rightarrow \infty} (\cos \pi x)^{2^m}.$$

$$(d) f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} [\lim_{m \rightarrow \infty} (\cos \pi n! x)^{2^m}].$$

41. Seja $f(x)$ uma função contínua para $0 \leq x \leq 1$. Suponhamos, além disso, que $f(x)$ admita somente valores racionais, e que $f(x) = \frac{1}{2}$ quando $x = \frac{1}{2}$. Provar, então, que $f(x) = \frac{1}{2}$ em todo o intervalo.

42. A função

$$f(x) = 2 \sin 3x + 10 \cos 5x$$

possui algum zero real?

- 43*. Se $f(x)$ satisfizer a equação funcional

$$f(x+y) = f(x) + f(y)$$

para todos os valores de x e de y , determinar os valores de $f(x)$ nos pontos racionais, e provar que se $f(x)$ for contínua, $f(x) = cx$, onde c é uma constante.

- 44.* Demonstrar a recíproca do teorema da continuidade uniforme, a saber: se $f(x)$ for uniformemente contínua no intervalo semi-aberto $a < x \leq b$, tenderá para um limite único, à medida que $x \rightarrow a$ (que pode ser adotado como o valor de $f(a)$).

45. Desenhar os gráficos seguintes, escrevendo, também, as equações em coordenadas cartesianas:

$$(a) \ r = a + b \cos \theta \quad (\text{Caracol de Pascal}).$$

$$(b) \ r = \frac{2}{2 - \cos \theta} \quad (\text{Elipse}).$$

$$(c) \ r = \frac{2a \sin^2 \theta}{\cos \theta} \quad (\text{Cissóide}).$$

$$(d) \ r = \frac{3a \sin \theta \cos \theta}{\sin^3 \theta + \cos^3 \theta} \quad (\text{Fólio de Descartes}).$$

46.* Mostrar que a equação da elipse com um dos focos na origem é

$$r = \frac{k}{1 - e \cos(\theta - \theta_0)}.$$

47. Seja c o número complexo $x + iy$, representado por um ponto no sistema de coordenadas cartesianas. Desenhar as curvas

$$(a) \ \left| \frac{c - i}{c + i} \right| = 2.$$

$$(b)^* \ \left| \frac{c - \alpha}{c - \beta} \right| = k, \quad \alpha, \beta \text{ constantes complexas.}$$

$$(c) \ |c^2 - 1| = k.$$

48. Sejam c_1, c_2 dois números complexos. Provar que

$$(a) \ |c_1 \mp c_2| \leq |c_1| + |c_2|.$$

$$(b) \ |c_1 \mp c_2| \geq |c_1| - |c_2|.$$

49. Demonstrar a igualdade

$$|c_1 + c_2|^2 + |c_1 - c_2|^2 = 2|c_1|^2 + 2|c_2|^2$$

dando a sua interpretação geométrica.

50. Provar que $(\cos \theta + i \sin \theta)^n = \cos n\theta + i \sin n\theta$, por indução matemática.

CAPÍTULO II

51.* Provar, diretamente, que a derivada da função

$$f(x) = x^2 \sin \frac{1}{x}, \quad x \neq 0; \quad f(0) = 0$$

existe em todos os pontos, sendo igual a

$$- \cos \frac{1}{x} + 2x \sin \frac{1}{x}, \quad x \neq 0; \quad 0 \text{ em } x = 0.$$

Mostrar que, embora $f'(x)$ não seja contínua em $x = 0$, o teorema do valor médio ainda é aplicável, e a propriedade exposta no exemplo n.º 57, que segue, é verdadeira (ver as págs. 199, 200 do texto).

52. Desenhar o gráfico da função

$$f(x) = x \operatorname{sen} \frac{1}{x}, \quad x \neq 0; \quad f(0) = 0$$

determinando sua derivada para $x \neq 0$. Mostrar que tal derivada não existe em $x = 0$, mas que o quociente das diferenças $\frac{f(x) - f(0)}{x}$ assume os valores extremos superior e inferior, 1 e -1, respectivamente, quando $x \rightarrow 0$ (pág. 199).

53. Estudar o comportamento da função

$$f(x) = x \operatorname{sen} \frac{1}{x} + x^2 \operatorname{sen} \frac{1}{x}, \quad x \neq 0; \quad f(0) = 0$$

relativamente à sua derivabilidade.

54. Provar que a derivada da função

$$f(x) = \frac{1}{x} \operatorname{sen} x, \quad x \neq 0; \quad f(0) = 1$$

existe em qualquer ponto, sendo igual a

$$f'(x) = -\frac{1}{x^2} \operatorname{sen} x + \frac{1}{x} \cos x, \quad x \neq 0; \quad f'(0) = 0.$$

Mostrar que $f'(x)$ é contínua, e deduzir $f''(x)$.

55. Se $f(x)$ for contínua e derivável para $a \leq x \leq b$, mostrar que, se $f'(x) \leq 0$ para $a \leq x < \xi$ e $f'(x) \geq 0$ para $\xi < x \leq b$, a função nunca será menor do que $f(\xi)$.

56.* Se a função contínua $f(x)$ tiver a derivada $f'(x)$ em cada ponto x na vizinhança de $x = \xi$, e se $f'(x)$ se aproximar do limite L à medida que $x \rightarrow \xi$, $f'(\xi)$ existirá, sendo igual a L .

57.* Se $f(x)$ tiver a derivada $f'(x)$ (não necessariamente contínua) em cada ponto x de $a \leq x \leq b$, e se $f'(x)$ admitir os valores m e M , admitirá, igualmente, qualquer valor μ , situado entre m e M .

58. Se $f''(x) \geq 0$ para todos os valores de x em $a \leq x \leq b$, o gráfico de $y = f(x)$ ficará situado acima da tangente em qualquer ponto $x = \xi$, $y = f(\xi)$ da curva. (A curva, neste caso, tem a convexidade voltada para cima.)

59. Se $f''(x) \geq 0$ para todos os valores de x em $a \leq x \leq b$, o gráfico de $y = f(x)$, no intervalo $x_1 \leq x \leq x_2$, está localizado abaixo do segmento linear que une os pontos da curva para os quais $x = x_1$, $x = x_2$.

$$60. \text{ Se } f''(x) \geq 0, \text{ virá } f\left(\frac{x_1 + x_2}{2}\right) \leq \frac{f(x_1) + f(x_2)}{2}.$$

61. Se $f(x) = \frac{1}{3}x^3 - x^2 + 1$, determinar uma quantidade δ tal que, para qualquer valor de h menor do que δ , em valor absoluto, e para qualquer x do intervalo $-\frac{1}{2} \leq x \leq \frac{1}{2}$, se verifique a desigualdade:

$$f'(x) - \frac{f(x+h) - f(x)}{h} \leq \frac{1}{100}.$$

62. Derivar diretamente, escrevendo as fórmulas de integração correspondentes: (a) $x^{1/2}$; (b) $\operatorname{tg} x$.

63. Calcular:

$$(a) \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{\sqrt{n}} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{2}} + \dots + \frac{1}{\sqrt{n}} \right).$$

$$(b) \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \left(1 + \sec^2 \frac{\pi}{4n} + \sec^2 \frac{2\pi}{4n} + \dots + \sec^2 \frac{n\pi}{4n} \right).$$

64. Demonstrar que

$$(a) \int_{-1}^1 (x^2 - 1)^2 dx = \frac{16}{15}; \quad (b) (-1)^n \int_{-1}^1 (x^2 - 1)^n dx = \frac{2^{n+1}(n!)^2}{(2n+1)!}.$$

65. Mostrar que

$$\frac{1}{\nu+1} < \int_{\nu}^{\nu+1} \frac{dx}{x} < \frac{1}{\nu}$$

e

$$\frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} < \int_1^n \frac{dx}{x} < 1 + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{n-1}.$$

Provar que a sequência $1 + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{\nu} - \int_1^{\nu} \frac{dx}{x}$, $\nu = 1, 2, \dots$, é decrescente, possuindo valor extremo inferior.

66.* Seja $f(x)$ uma função tal que $f''(x) \geq 0$ para todos os valores de x , e seja, ainda, $u = u(t)$ uma função contínua, arbitrária. Teremos:

$$\frac{1}{a} \int_0^a f[u(t)] dt \geq f \left(\frac{1}{a} \int_0^a u(t) dt \right).$$

67.* Se uma partícula percorre a distância 1 no tempo 1, partindo e finalizando em repouso, em alguma parte do intervalo ela esteve sujeita a uma aceleração ≥ 4 .

CAPÍTULO III

68. Derivar as funções seguintes:

$$(a) e^{\operatorname{tg}^2 x + \log \operatorname{sen} x},$$

$$(b) (x+2)^4(1-x^2)^{1/3}(x^2+1)^{5/6},$$

$$(c) \frac{x^3 \operatorname{sen} x - x^5 \cos x}{x^2 \operatorname{tg} x}.$$

69. Quais as condições que os coeficientes α , β , a , b , c devem satisfazer para que

$$\frac{\alpha x + \beta}{\sqrt{ax^2 + 2bx + c}}$$

admita derivada finita em toda a parte, sempre diferente de zero?

70. Desenhar o gráfico da função

$$y = (x^2)^x, \quad y(0) = 1.$$

Mostrar que esta função é contínua em $x = 0$. A função tem máximo, mínimo ou pontos de inflexão?

71. Em todos os triângulos de mesma base e perímetro, o isósceles é o que possui a maior área.

72. Entre todos os triângulos de mesma base e ângulo vertical, o isósceles é o que possui a maior área.

73. Entre todos os triângulos de mesma base e de área igual, o isósceles é o que possui o ângulo vertical máximo.

74.* Entre todos os triângulos de mesma área, o equilátero é o que possui o menor perímetro.

75.* Entre todos os triângulos de igual perímetro, o equilátero é o que possui a maior área.

76.* Entre todos os triângulos inscritos num círculo, o equilátero é o que tem a maior área.

77. Demonstrar as desigualdades seguintes:

$$(a) \quad e^x > \frac{1}{1+x}, \quad x > 0.$$

$$(b) \quad e^x > 1 + \log(1+x), \quad x > 0.$$

$$(c) \quad e^x > 1 + (1+x) \log(1+x), \quad x > 0.$$

78.* Sejam a, b dois números positivos, p e q dois números diferentes de zero, $p < q$. Provar que

$$\frac{[\theta a^p + (1-\theta)b^p]^{1/p}}{[\theta a^q + (1-\theta)b^q]^{1/q}} \leq 1$$

para qualquer valor de θ no intervalo $0 < \theta < 1$.

(Esta é a desigualdade de Jensen, que estabelece que a potência média p , $[\theta a^p + (1-\theta)b^p]^{1/p}$ de duas quantidades positivas a, b , é uma função crescente de p .)

79. Mostrar que o sinal igual tem lugar na desigualdade acima se, e somente se $a = b$.

80. Provar que $\lim_{p \rightarrow 0} [\theta a^p + (1-\theta)b^p]^{1/p} = a^\theta b^{1-\theta}$.

81. Definindo a potência média de ordem zero de a, b , como $a^\theta b^{1-\theta}$, mostrar que a desigualdade de Jensen se aplica a este caso, vindo ($a \neq b$)

$$a^\theta b^{1-\theta} > [\theta a^q + (1-\theta)b^q]^{1/q}, \text{ conforme seja } q > 0.$$

Para $q = 1$, $a^\theta b^{1-\theta} \leq \theta a + (1-\theta)b$.

82. Provar a desigualdade

$$a^\theta b^{1-\theta} \leq \theta a + (1-\theta)b,$$

$a, b > 0$, $0 < \theta < 1$, sem referência à desigualdade de Jensen, mostrando que a

igualdade existirá somente se $a = b$. (Esta desigualdade estabelece que a média geométrica θ , $1 - \theta$ é menor do que a média aritmética correspondente.)

83. Se $\phi(x) \rightarrow \infty$ quando $x \rightarrow \infty$, mostrar que $\log \phi(x)$ é de ordem de grandeza inferior a $\phi(x)$, ao passo que $e^{\phi(x)}$ é de ordem superior.

84. Se a ordem de grandeza da função positiva $f(x)$ for superior, igual ou inferior à de x^n quando $x \rightarrow \infty$, provar que $\int_a^x f(\xi) d\xi$ tem ordem de grandeza correspondente a ordem de grandeza de x^{n+1} .

85. Comparar a ordem de grandeza de $\int_a^x f(\xi) d\xi$ em relação a $f(x)$ quando $x \rightarrow \infty$, para as seguintes funções $f(x)$:

$$\begin{array}{ll} (a) \frac{\sqrt{x}}{e^{\sqrt{x}}}, & (c) xe^{x^2}, \\ (b) e^x, & (d) \log x. \end{array}$$

86. Provar que se $f(x)$ for contínua, e se

$$i(x) = \int_0^x f(t) dt,$$

$f(x)$ será idênticamente nula.

$$87. \text{ Provar que } \sum_{i=1}^{n-1} ix^{i-1} = \frac{(n-1)x^n - nx^{n-1} + 1}{(x-1)^2}.$$

$$88. \text{ Mostrar que } \frac{d^n(e^{x^2/2})}{dx^n} = u_n(x)e^{x^2/2},$$

onde $u_n(x)$ representa um polinômio de grau n . Estabelecer a relação de recorrência.

$$u_{n+1} = xu_n + u_n'.$$

89.* Aplicando a regra de Leibnitz a

$$\frac{d}{dx}(e^{x^2/2}) = xe^{x^2/2},$$

deduzir a relação de recorrência

$$u_{n+1} = xu_n + nu_{n-1}.$$

90.* Combinando as relações de recorrência dos exemplos ns. 88 e 89, estabelecer a equação diferencial

$$u_n'' + xu_n' - nu_n = 0$$

satisfeita por $u_n(x)$.

91. Achar o polinômio

$$a_n(x) = x^n + a_1x^{n-1} + \dots + a_n$$

solução da equação diferencial $u_n'' + xu_n' - nu_n = 0$.

92.* Se $P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n$, provar as relações

$$(a) P_{n+1}' = \frac{x^2 - 1}{2(n+1)} P_n'' + \frac{(n+2)x}{x+1} P_n' + \frac{n+2}{2} P_n.$$

$$(b) P_{n+1}' = x P_n' + (n+1) P_n.$$

$$(c) \frac{d}{dx} [(x^2 - 1) P_n'] - n(n+1) P_n = 0.$$

93. Achar o polinômio

$$P_n = \frac{(2n)!}{2^n (n!)^2} x^n + a_1 x^{n-1} + \dots + a_n$$

solução da equação diferencial

$$\frac{d}{dx} [(x^2 - 1) P_n'] - n(n+1) P_n = 0.$$

94. Determinar o polinômio $P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n$, empregando o teorema do binômio.

95.* Seja $\lambda_{n,p}(x) = \binom{p}{n} x^n (1-x)^{p-n}$, $n = 0, 1, 2, \dots, p$. Mostrar que

$$1 = \sum_{n=0}^p \lambda_{n,p}(x).$$

$$x = \sum_{n=1}^p \frac{n}{p} \lambda_{n,p}(x).$$

$$\dots \dots \dots$$

$$x^k = \sum_{n=k}^p \frac{\binom{n}{k}}{\binom{p}{k}} \lambda_{n,p}(x).$$

$$\dots \dots \dots$$

$$x^p = \lambda_{p,p}(x).$$

CAPÍTULO IV

Efetuar a integração dos exemplos ns. 96-101.

$$96. \int \frac{1 + \sqrt[3]{x}}{1 + \sqrt{x}} dx.$$

$$99. \int \frac{x^2 - 1}{x^4 + x^2 + 1} dx.$$

$$97. \int \frac{e^{2x}}{\sqrt[4]{e^x + 1}} dx.$$

$$100. \int \frac{dx}{x \sqrt{x^{2n} - 1}}.$$

$$98. \int \frac{x dx}{\sqrt[3]{1+x} - \sqrt{1+x}}.$$

$$101. \int \frac{dx}{x(x+1) \dots (x+n)}.$$

Calcular as integrais dos exemplos ns. 102-107.

$$102. \int_0^{\pi/2} \cos^n x dx.$$

$$103. \int_0^{\pi/6} \cos^3 3\theta \sin^4 6\theta d\theta.$$

$$104. \int_0^1 \frac{x^{2n} dx}{\sqrt{1-x^2}}. \quad 105. \int_0^1 \frac{x^{2n+1} dx}{\sqrt{1-x}}.$$

$$106. \int_0^1 x^2 \sqrt{1-x^2} dx. \quad 107. \int_0^1 x^2 (1-x^2)^{3/2} dx.$$

Estabelecer as fórmulas de recorrência para as integrais dos exemplos ns. 108-112.

$$108. \int x^a (\log x)^n dx. \quad 111. \int e^{ax} \operatorname{Sh} bx dx.$$

$$109. \int x^a e^{bx} \operatorname{sen} bx dx. \quad 112. \int e^{ax} \operatorname{Ch} bx dx.$$

$$110. \int x^a e^{bx} \cos bx dx.$$

113. Integrar $\int \frac{dx}{\sqrt{a^2 - x^2}}$ de três maneiras diferentes, comparando os resultados.

114.* Seja $P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n$. Mostrar que

$$\int_{-1}^1 P_m(x) P_n(x) dx = 0, \text{ se } m \neq n.$$

115. Provar que $\int_{-1}^1 P_n(x) dx = \frac{2}{n+1}$.

116. Provar que $\int_{-1}^1 x^m P_n(x) dx = 0$, se $m < n$.

117. Calcular $\int_{-1}^1 x^n P_n(x) dx$.

Verificar se as integrais impróprias dos exemplos ns. 118-131 são convergentes ou divergentes.

$$118. \int_0^a \frac{dx}{\sqrt{ax - x^2}}. \quad 125. \int_0^x x \log \operatorname{sen} x dx.$$

$$119. \int_1^\infty \frac{dx}{x \sqrt{x^2 - 1}}. \quad 126. \int_{-\infty}^\infty e^{-x^2} dx.$$

$$120. \int_0^1 \left(\log \frac{1}{x} \right)^n dx. \quad 127. \int_0^\infty x^{2n-1} e^{-x^2} dx.$$

$$121. \int_0^1 x^n \left(\log \frac{1}{x} \right)^n dx. \quad 128. \int_0^{\pi/2} \frac{x^n dx}{\operatorname{sen}^2 x}.$$

$$122. \int_0^\infty e^{-x} x^n (\log x)^n dx. \quad 129. \int_0^\infty \frac{dx}{1 + x^4 \operatorname{sen}^2 x}.$$

$$123. \int_0^\pi \log \operatorname{sen} x dx. \quad 130. \int_0^\infty \frac{x dx}{1 + x^2 \operatorname{sen}^2 x}.$$

$$124. \int_0^\pi \frac{1}{x} \log \operatorname{sen} x dx. \quad 131.* \int_0^\infty \frac{x^\alpha dx}{1 + x^\beta \operatorname{sen}^2 x}.$$

132.* Se $\int_a^\infty \frac{f(x)}{x} dx$ convergir para qualquer valor positivo de a , e se $f(x)$ tender para um limite L quando $x \rightarrow 0$, mostrar que $\int_0^\infty \frac{f(\alpha x) - f(\beta x)}{x} dx$ é convergente, tendo o valor $L \log \frac{\beta}{\alpha}$.

133. Com referência ao exemplo anterior, mostrar que

$$(a) \int_0^\infty \frac{e^{-\alpha x} - e^{-\beta x}}{x} dx = \log \frac{\beta}{\alpha}.$$

$$(b) \int_0^\infty \frac{\cos \alpha x - \cos \beta x}{x} dx = \log \frac{\beta}{\alpha}.$$

134.* Se $\int_a^b \frac{f(x)}{x} dx$ convergir para quaisquer valores positivos de a e de b , e se $f(x)$ tender para os limites M , quando $x \rightarrow \infty$, e L quando $x \rightarrow 0$, mostrar que

$$\int_0^\infty \frac{f(\alpha x) - f(\beta x)}{x} dx = (L - M) \log \frac{\beta}{\alpha}.$$

135. Deduzir as seguintes expressões para a função gama:

$$\Gamma(n) = 2 \int_0^\infty x^{2n-1} e^{-x^2} dx,$$

$$\Gamma(n) = \int_0^1 \left(\log \frac{1}{x} \right)^{n-1} dx.$$

CAPÍTULO V

136. Desenhar as seguintes curvas, estabelecendo as suas equações não paramétricas:

$$(a) x = \frac{5at^2}{1+t^2}, \quad y = \frac{5at^3}{1+t^2}.$$

$$(b) x = at + b \sin t, \quad y = a - b \cos t.$$

137.* Mostrar que as duas famílias de elipses e de hipérboles

$$\frac{x^2}{a^2 - \lambda} + \frac{y^2}{b^2 - \lambda} = 1, \quad \text{para } \lambda < b,$$

$$\frac{x^2}{a^2 - \tau} - \frac{y^2}{b^2 - \tau} = 1, \quad \text{para } a < \tau < b,$$

têm focos comuns e se interceptam segundo ângulos retos.

138. Achar as curvas pedais (pág. 267, ex. 11):

(a) da elipse $x = a \cos \theta$, $y = b \sin \theta$, em relação à origem;

(b) da hipérbole $x = Ch \theta$, $y = b Sh \theta$, em relação à origem;

(c) da parábola $y^2 = 4px$, em relação à origem;

(d) da parábola $y^2 = 4px$, em relação ao foco.

139. Mostrar que a tangente à elipse tem a mesma inclinação sobre os raios focais tirados pelo ponto de contacto.

140. Mostrar que a tangente à hipérbole tem a mesma inclinação sobre os raios focais tirados pelo ponto de contacto.

141. Determinar a curva descrita pela extremidade de um segmento de comprimento constante l , medido ao longo da normal à parábola.

142. Achar a área limitada pelo laço da curva

$$x^5 + y^5 - 5ax^2y^2 = 0.$$

143. Calcular a área limitada pela curva

$$a^2(x^2 + y^2)^2(b^2x^2 + a^2y^2) = (a^2 - b^2)^2b^2x^4.$$

144. Calcular o comprimento do arco da epiciclóide

$$x = (a + b) \cos t - b \cos \frac{a + b}{b} t$$

$$y = (a + b) \sin t - b \sin \frac{a + b}{b} t$$

a partir do ponto inicial $t = 0$.

145. Provar que o raio de curvatura em um ponto da curva polar $r = f(\theta)$ é:

$$\frac{\left[r^2 + \left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2 \right]^{3/2}}{r^2 - r \frac{d^2r}{d\theta^2} + 2 \left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2}$$

146.* Demonstrar que, se a curvatura de uma curva no plano xy fôr uma função monótona do comprimento do arco, a curva não será fechada, nem terá pontos duplos.

147. Calcular o momento de inércia de uma barra de comprimento L ,

(a) em relação ao seu centro;

(b) em relação a um dos extremos;

(c) em relação a um ponto sobre a linha da barra, a uma distância d do centro;

(d) em relação a qualquer ponto situado a uma distância d do centro.

148. Estabelecer a equação das curvas que interceptam as retas tiradas pela origem sob o mesmo ângulo α , em qualquer posição.

149. Determinar a equação das curvas cujas normais têm um comprimento constante k . (O "comprimento" da normal é a extensão do segmento compreendido entre a curva e o eixo dos x .)

150. Mostrar que as únicas curvas cuja curvatura é uma constante fixa k são os círculos de raio $1/k$.

151. Determinar as equações das curvas cujos centros de curvatura se acham no eixo dos x , e cujos raios de curvatura têm o comprimento igual à normal.

152. Estabelecer a equação das curvas cujo raio de curvatura é igual ao comprimento da normal, porém cujo centro de curvatura não se acha sobre o eixo dos x .

153.* Deduzir a fórmula do comprimento de uma curva, em coordenadas polares.

CAPÍTULO VI

154. Deduzir a fórmula da integral para o resto R_n , aplicando a integração por partes a

$$f(x+h) - f(x) = \int_0^h f'(x+\tau) d\tau.$$

155. Integrar a fórmula

$$R_n = \frac{1}{n!} \int_0^h (h-\tau)^n f^{(n+1)}(x+\tau) d\tau,$$

para obter

$$R_n = f(x+h) - f(x) - hf'(x) - \dots - \frac{h^n}{n!} f^{(n)}(x).$$

156.* Suponhamos que se obteve o seguinte desenvolvimento em série da função $f(x)$

$$f(x) = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n + R_n(x),$$

onde a_0, a_1, \dots, a_n são constantes, $R_n(x)$ é derivável continuamente n vezes, e $\frac{R_n(x)}{x^n} \rightarrow 0$ quando $x \rightarrow 0$. Mostrar que $a_k = \frac{f^{(k)}(0)}{k!}$, ($k = 0, \dots, n$), isto é, que o desenvolvimento obtido é uma série de Taylor.

157.* Achar os três primeiros termos que não se anulam da série de Taylor para $\sin^2 x$, na vizinhança de $x = 0$, multiplicando o desenvolvimento em série de Taylor de $\sin x$ por si mesmo. Justificar o procedimento.

158. Determinar os três primeiros termos que não se anulam da série de Taylor de $\operatorname{tg} x$ na vizinhança de $x = 0$, empregando a relação $\operatorname{tg} x = \frac{\sin x}{\cos x}$, e justificar o procedimento.

159.* Estabelecer os três primeiros termos que não se anulam da série de Taylor de $\sqrt{\cos x}$ na vizinhança de $x = 0$, aplicando o teorema do binômio à série de Taylor de $\cos x$, e justificar o procedimento.

160. Determinar os quatro primeiros termos que não se anulam das séries de Taylor das seguintes funções, na vizinhança de $x = 0$:

(a) $x \cotg x$.	(c) $\sec x$.	(e) e^{e^x} .
(b) $\frac{\sqrt{\sin x}}{\sqrt{x}}$.	(d) $e^{\sin x}$.	(f) $\log \sin x - \log x$.

161. Achar a série de Taylor de $\arcsen x$ na vizinhança de $x = 0$, aplicando

$$\arcsen x = \int_0^x \frac{dt}{\sqrt{1-t^2}}.$$

(Pág. 203, ex. 5.)

162.* Estabelecer a série de Taylor de $(\arcsen x)^2$. (Pág. 203, ex. 5.)

163. Deduzir as séries de Taylor das seguintes funções, na vizinhança de $x=0$:

$$(a) \operatorname{Sh}^{-1}x. \quad (b) \int_0^x e^{-t^2} dt. \quad (c) \int_0^x \frac{\operatorname{sen} t}{t} dt.$$

164.* Avaliar o erro cometido empregando-se os n primeiros termos das séries do exemplo 163.

165.* Duas partículas com cargas opostas, $+e$, $-e$, separadas por pequena distância d , formam um dipolo com o momento $M = ed$. Mostrar que a energia potencial é igual a $\frac{M}{r^2}(1 + \epsilon)$, onde ϵ é aproximadamente igual a $\frac{d^2}{4r^2}$, num ponto situado no eixo do dipolo à distância r do seu centro;

(b) é igual a 0 num ponto situado sobre o bissetor perpendicular ao dipolo;

(c) é igual a $\frac{M \cos \theta}{r^2}(1 + \epsilon)$, em que ϵ é aproximadamente igual a $\frac{d^2}{8r^2}(5 \cos^2 \theta - 3)$,

num ponto de coordenadas r, θ , relativas ao centro e ao eixo do dipolo.

(A energia potencial da carga única q num ponto situado à distância r da carga é q/r ; a energia potencial de diversas cargas é igual à soma da energia potencial das cargas isoladas.)

166.* Determinar os três primeiros termos da série de Taylor de $\left(1 + \frac{1}{x}\right)^x$ em potências de $\frac{1}{x}$.

167. Calcular os seguintes limites:

$$(a) \lim_{x \rightarrow \infty} x \left[\left(1 + \frac{1}{x}\right)^x - e \right].$$

$$(b) \lim_{x \rightarrow \infty} \frac{e}{2} x + x^2 \left[\left(1 + \frac{1}{x}\right)^x - e \right].$$

$$(c)^* \lim_{x \rightarrow \infty} x \left[\left(1 + \frac{1}{x}\right)^x - e \log \left(1 + \frac{1}{x}\right)^x \right].$$

$$(d) \lim_{x \rightarrow 0} \left(\frac{\operatorname{sen} x}{x} \right)^{1/x^2}. \quad (e) \lim_{x \rightarrow \infty} \left(\frac{\operatorname{sen} x}{x} \right)^{1/x^2}.$$

168.* Demonstrar que o círculo osculador não corta a curva nos pontos em que o raio de curvatura é máximo ou mínimo.

169. Determinar o máximo e o mínimo das seguintes funções: (a) $|x|$,
(b) $x \operatorname{sen}(1/x)$.

CAPÍTULO VII

170. Mostrar que o comprimento da elipse $x = a \cos t$, $y = b \sin t$, é:

$$s = 4a \int_0^{\pi/2} \sqrt{1 - e^2 \cos^2 t} dt, \text{ onde } e^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2}.$$

Calcular o comprimento da elipse para a qual $e = 1/2$, com quatro decimais exatas, empregando a regra de Simpson com seis divisões.

171. Desenvolver em série a integral do exemplo anterior (n.º 170), determinando o número de termos necessários para que o resultado seja exato até à quarta casa decimal.

172. Calcular $\int_0^1 \frac{\log(1+x)}{x} dx$ empregando a regra de Simpson com $h = 0,1$.

173. Mediu-se a hipotenusa de um triângulo retângulo, com precisão, achando-se 40, ao passo que o ângulo lido de 30° tem um erro possível de $1/2^\circ$. Pedese o erro provável cometido no cálculo dos outros lados e na área do triângulo.

174.* Partindo de $\int_{1/2}^{n+1/2} \log(\alpha + x) dx$ ($\alpha > 0$), mostrar que

$$\alpha(\alpha + 1) \dots (\alpha + n) = a_n n! n^\alpha,$$

em que a_n tem para limite inferior um número positivo. Mostrar que a_n é monotonamente decrescente para valores suficientemente grandes de n . (O limite de a_n , à medida que $n \rightarrow \infty$, é $1/\Gamma(\alpha)$.)

175. Determinar uma expressão aproximada para $\log \frac{n_1! n_2! \dots n_l!}{n!}$, onde $n_1 + n_2 + \dots + n_l = n$.

176. Mostrar que o coeficiente de x^n no desenvolvimento binomial de $\frac{1}{\sqrt{1-x}}$ é dado assintoticamente por $\frac{1}{\sqrt{\pi n}}$.

CAPÍTULO VIII

177. Provar que se $\sum_{\nu=1}^{\infty} a_\nu$ convergir, o mesmo acontecerá para $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{a_\nu}{\nu}$.

178. Se a_n for uma sequência monótona crescente, com termos positivos, a série $\frac{1}{a_1} + \frac{1}{a_1 a_2} + \frac{1}{a_1 a_2 a_3} + \dots$ será convergente?

179.* Se a série $\sum_{\nu=1}^{\infty} a_\nu$ com termos positivos decrescentes convergir, teremos $\lim_{n \rightarrow \infty} n a_n = 0$.

180. Mostrar que a série $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\pi}{\nu}$ é divergente.

181.* Demonstrar que, se Σa_n convergir, e se b_1, b_2, b_3, \dots for uma sequência limitada e monótona de números, $\Sigma a_n b_n$ convergirá.

182.* Provar que, se Σa_n oscilar entre limites finitos, e se b_n for uma sequência monótona que tende para zero, $\Sigma a_n b_n$ será convergente.

183. Discutir a convergência ou divergência das seguintes séries:

$$\begin{aligned} (a) \sum \frac{(-1)^n}{n}, \quad (b) \sum \frac{(-1)^n \cos(\theta/n)}{n}, \quad (c) \sum \frac{\cos n\theta}{n}, \\ (d) \sum \frac{\sin n\theta}{n}, \quad (e) \sum \frac{(-1)^n \cos n\theta}{n}, \quad (f) \sum \frac{(-1)^n \sin n\theta}{n}. \end{aligned}$$

184. Determinar a soma das seguintes disposições da série

$$1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{1}{6} + \dots \text{ do log } 2:$$

$$(a) 1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{3} - \frac{1}{6} - \frac{1}{8} + \frac{1}{5} - \frac{1}{10} - \frac{1}{12} + \dots$$

$$(b) 1 + \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{2} - \frac{1}{4} - \frac{1}{6} + \dots$$

185. Para quais valores de α as séries abaixo convergem?

$$(a) 1 - \frac{1}{2^\alpha} + \frac{1}{3^\alpha} - \frac{1}{4^\alpha} + \frac{1}{5^\alpha} - \frac{1}{6^\alpha} + \dots$$

$$(b) 1 + \frac{1}{3^\alpha} - \frac{1}{2^\alpha} + \frac{1}{5^\alpha} + \frac{1}{7^\alpha} - \frac{1}{4^\alpha} + \dots$$

186. Determinar se as séries seguintes são convergentes ou divergentes:

$$(a) 1 + \frac{1}{2} - \frac{1}{3} + \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{1}{6} + \frac{1}{7} + \frac{1}{8} - \frac{1}{9} + \dots$$

$$(b) 1 + \frac{1}{2} - \frac{2}{3} + \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{2}{6} + \frac{1}{7} + \frac{1}{8} - \frac{2}{9} + \dots$$

187. Mostrar que

$$(a) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n!}{(2n)!} \text{ converge.}$$

$$(b) \sum_{n=2}^{\infty} \frac{\log(n+1) - \log n}{(\log n)^2} \text{ converge.}$$

$$(c) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots n}{(\alpha+1)(\alpha+2)\dots(\alpha+n)} \text{ converge se } \alpha > 1 \text{ e diverge se } \alpha \leq 1.$$

188.* Por comparação com a série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^\alpha}$ demonstrar o seguinte critério:

Se $\frac{\log(1/a_n)}{\log n} > 1 + \epsilon$ para qualquer valor suficientemente grande de n , a

série Σa_n possuirá convergência absoluta; se $\frac{\log(1/a_n)}{\log n} < 1 - \epsilon$ para qualquer valor suficientemente grande de n , a série Σa_n não terá convergência absoluta.

189. Demonstrar a convergência da série $\sum_{n=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{n}}\right)^n$.

190. Demonstrar o seguinte critério, por comparação com a série $\sum \frac{1}{n (\log n)^a}$:
A série $\sum |a_n|$ convergirá ou divergirá, conforme

$$\frac{\log(1/n |a_n|)}{\log \log n}$$

fôr maior do que $1 + \epsilon$ ou menor do que $1 - \epsilon$ para qualquer valor suficientemente grande de n .

191. Deduzir o critério da raiz de ordem n , do critério do exemplo 188.

192.* Demonstrar o seguinte critério de comparação: se a série $\sum b_n$, de termos positivos fôr convergente, e se

$$\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| > \frac{b_{n+1}}{b_n}$$

a partir de certo termo em diante, a série $\sum a_n$ será absolutamente convergente; se $\sum b_n$ divergir, e se

$$\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| > \frac{b_{n+1}}{b_n}$$

de certo termo em diante, a série $\sum a_n$ não será absolutamente convergente.

193. Deduzir o critério da razão, pela comparação com a série geométrica.

194.* Demonstrar o critério de Raabe pela comparação com $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^a}$:

A série $\sum |a_n|$ será convergente ou divergente, conforme

$$n \left(\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} - 1 \right)$$

fôr maior do que $1 + \epsilon$ ou menor do que $1 - \epsilon$ para qualquer valor suficientemente grande de n .

195. Demonstrar, por comparação com $\sum \frac{1}{n (\log n)^a}$, o seguinte critério:

A série $\sum |a_n|$ convergirá ou divergirá, conforme

$$n \log n \left(\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} - 1 - \frac{1}{n} \right)$$

fôr maior do que $1 + \epsilon$ ou menor do que $1 - \epsilon$ para qualquer valor suficientemente grande de n .

196. Demonstrar o critério de Gauss:

$$\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} = 1 + \frac{\mu}{n} + \frac{R_n}{n^{1+\epsilon}},$$

em que $|R_n|$ é limitado, $\sum |a_n|$ convergirá, se $\mu > 1$, e divergirá se $\mu \leq 1$.

197. Verificar as séries seguintes, com relação à sua convergência ou divergência:

$$(a) \frac{\alpha}{\beta} + \frac{\alpha(\alpha+1)}{\beta(\beta+1)} + \frac{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)}{\beta(\beta+1)(\beta+2)} + \dots$$

$$(b) 1 + \frac{\alpha, \beta}{1, \gamma} + \frac{\alpha(\alpha+1), \beta(\beta+1)}{1, 2, \gamma(\gamma+1)} + \frac{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2), \beta(\beta+1)(\beta+2)}{1, 2, 3, \gamma(\gamma+1)(\gamma+2)} + \dots$$

198. (a) Mostrar que a série $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^x}$ é uniformemente convergente para $x \geq 1 + \epsilon$.
 (b) Demonstrar que a série derivada $-\sum \frac{\log n}{n^x}$ converge uniformemente para $x \geq 1 + \epsilon$.

199.* Mostrar que a série $\sum \frac{\cos nx}{n^\alpha}$, $\alpha > 0$, converge uniformemente para $\epsilon \leq x \leq 2\pi - \epsilon$.

200. A série

$$\frac{x-1}{x+1} + \frac{1}{3} \left(\frac{x-1}{x+1} \right)^3 + \frac{1}{5} \left(\frac{x-1}{x+1} \right)^5 + \dots$$

é uniformemente convergente para $\epsilon \leq x \leq N$.

201. Determinar as regiões nas quais as séries abaixo são convergentes:

(a) $\sum x^n$.

(e) $\sum \frac{a^n}{n^x}$, $a < 1$.

(b) $\sum \frac{(n!)^2 x^n}{(2n)!}$.

(f) $\sum \frac{a^n}{n^x}$, $a > 1$.

(c) $\sum \frac{1}{n^x}$.

(g) $\sum \frac{\log n}{n^x}$.

(d) $\sum \frac{(-1)^n}{n^x}$.

(h) $\sum \frac{x^n}{1-x^n}$.

202.* Provar que se a série $\sum \frac{a^n}{n^x}$ convergir para $x = x_0$, convergirá, igualmente para qualquer $x > x_0$. Se divergir para $x = x_0$, divergirá para qualquer $x < x_0$. Assim, haverá uma "abscissa de convergência" tal, que para qualquer valor maior do que x a série convergirá, divergindo para todos os valores inferiores a x .

203. Se $\sum \frac{a^n}{n^x}$ convergir para $x = x_0$, a série derivada $-\sum \frac{a^n \log n}{n^x}$ será convergente para qualquer $x > x_0$.

204. Se $a_n > 0$ e $\sum a_n$ convergir, teremos

$$\lim_{x \rightarrow 1-0} \sum a_n x^n = \sum a_n.$$

205. Se $a_n > 0$ e $\sum a_n$ divergir,

$$\lim_{x \rightarrow 1-0} \sum a_n x^n = \infty.$$

206.* Demonstrar o teorema de Abel:

Se $\sum a_n X^n$ convergir, $\sum a_n x^n$ convergirá uniformemente para $0 \leq x \leq X$.

207.* Se $\sum a_n X^n$ for convergente, $\lim_{x \rightarrow X-0} \sum a_n x^n = \sum a_n X^n$.

208. Determinar as funções racionais representadas pelas seguintes séries de Taylor:

(a) $x + x^2 - x^3 + x^4 + x^5 + x^6 - \dots$

(b) $1 + 2x - 4x^2 - 5x^3 + 7x^4 + 8x^5 - \dots$

209. Mostrar que

$$(a) \frac{1}{2!} + \frac{2}{3!} + \frac{3}{4!} + \dots = 1.$$

$$(b) \frac{1}{2} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6} + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 7}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8 \cdot 10} + \dots = \frac{1}{2} \sqrt{2}.$$

210. Seja $z = re^{i\theta} = r(\cos \theta + i \sin \theta)$. Do desenvolvimento $\frac{1}{1-z} = \sum_{n=0}^{\infty} z^n$ deduzir

$$\frac{1-r \cos \theta}{1-2r \cos \theta + r^2} = \sum_{n=0}^{\infty} r^n \cos n\theta,$$

$$\frac{r \sin \theta}{1-2r \cos \theta + r^2} = \sum_{n=0}^{\infty} r^n \sin n\theta.$$

CAPÍTULO IX

211.* Empregando a expressão da cotangente em frações parciais, desenvolver $\pi x \cot \pi x$ numa série de potências de x . Comparando-a com a série da página 423, mostrar que

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{2m}} = (-1)^{m-1} \frac{(2\pi)^{2m}}{2 \cdot (2m)!} B_{2m}.$$

212. Provar que

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^{2m}} = \frac{(-1)^{m-1} (2^{2m}-1) \pi^{2m}}{2(2m)!} B_{2m}.$$

213. Mostrar que

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^{2m}} = \frac{(-1)^m (2^{2m}-2) \pi^{2m}}{2 \cdot (2m)!} B_{2m}.$$

214. Demonstrar

$$(a) \int_0^1 \frac{\log x}{1-x} dx = -\frac{\pi^2}{6},$$

$$(b) \int_0^1 \frac{\log x}{1+x} dx = -\frac{\pi^2}{12}.$$

215. Usando o produto infinito do seno pelo co-seno, mostrar que

$$(a) \log \left(\frac{\sin x}{x} \right) = - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1} 2^{2n-1} B_{2n}}{(2n)!} x^{2n},$$

$$(b) \log \cos x = - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1} 2^{2n-1} (2^{2n}-1) B_{2n}}{(2n)!} x^{2n}.$$

216. Usando o produto infinito do seno pelo co-seno, calcular

$$(a) \frac{2}{1} \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{5} \cdot \frac{6}{7} \cdot \frac{8}{9} \cdot \frac{10}{11} \cdot \frac{12}{13} \dots;$$

$$(b) 2 \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{5} \cdot \frac{6}{7} \cdot \frac{8}{9} \cdot \frac{10}{11} \cdot \frac{12}{13} \cdot \frac{14}{15} \dots$$

217. Representar a cotangente hiperbólica em função de frações parciais.

CAPÍTULO XI

218. Quais as curvas cuja tangente tem o comprimento constante a ? (O "comprimento" da tangente é o segmento compreendido entre a curva e o eixo dos x .)

219. Determinar a curva ortogonal à família $y = ce^{kx}$.

220. Designando-se por s o comprimento do arco de uma catenária, medido a partir do ponto em que a tangente é horizontal, ter-se-á a forma da catenária dada pela equação diferencial

$$\frac{d}{dx}(\log s) = \frac{d}{dx} \left(\log \frac{dy}{dx} \right).$$

Mostrar que a equação da curva é $y = c \operatorname{Ch} \frac{x}{c} + a$.

221. Integrar a equação do circuito elétrico

$$\mu I + \rho I = E,$$

em que $E = E_0 \sin \omega t$, e μ , ρ , E_0 e ω são constantes.

222. Uma partícula se dirige para um ponto que a atrai na razão direta da massa e inversa do cubo da distância. Determinar o movimento e o tempo de queda, se $v = 0$, $x = a$, no instante $t = 0$.

223.* Integrar $y = -xp + x^2 p^2$, onde $p = \frac{dy}{dx}$.

224. Integrar $y = p + \log p$.

225.* Resolver a equação de diferenças

$$u_{n+2} + 2au_{n+1} + bu_n = 0,$$

em que a , b são constantes, fazendo $u_n = \lambda^n$. Mostrar que a solução pode ser expressa sob a forma $u_n = \alpha r_1^n + \beta r_2^n$, onde r_1 , r_2 são as raízes (supostas distintas) da equação $\lambda^2 + 2a\lambda + b = 0$. Mostrar, ainda, que a solução assume a forma $u_n = \alpha(-a)^n + \beta n(-a)^n$, quando $b = a^2$.

RESPOSTAS E SUGESTÕES

CAPÍTULO I

§ 1, pág. 13.

1. (d), (e). Mostrar que x satisfaz uma equação do tipo

$$x^4 + a_1x^3 + \dots + a_4 = 0,$$

em que a_1, \dots, a_4 são inteiros. Demonstrar que, neste caso, x é irracional ou inteiro.

2. Utilizar a irracionalidade de $\sin 60^\circ = \sqrt{3}/2$.

4. Escrever $ax^2 + 2bx + c$ como $a\left(x + \frac{b}{a}\right)^2 + \frac{ac - b^2}{a}$.

7. Se $a > 0$ e $b^2 - ac \leq 0$, é possível fazer-se $ax^2 + 2bx + c = 0$ para alguns valores de x se, e somente se, $b^2 - ac = 0$; use, então, o exemplo 6.

8. O co-seno do ângulo compreendido entre duas linhas retas é ≤ 1 em valor absoluto.

9. Empregue a desigualdade de Schwarz.

10. Eleve ao quadrado ambos os membros e empregue a desigualdade de Schwarz. A soma do comprimento de dois lados de um triângulo não pode ser menor do que o terceiro lado.

§ 2, 3, pág. 26.

2. (a), (d), (e), (g), ímpar; (b) par

3. (b), (c), (h), monótonas; (a), (d), (e), (f), (m), pares; (d) e (e) idênticas.

§ 4, pág. 28

2. $(n+1)(2n+1)(2n+3)/3$.

3. (c) Desenvolver $(1+1)^n$ pelo teorema do binômio.

4. (a) $n(n+1)(n+2)/3$.

(b) Somar $\frac{1}{p+1} - \frac{1}{p}$ desde $p = 1$ até $p = n$. $n/(n+1)$.

(c) Somar $\frac{1}{(p+1)^2} - \frac{1}{p^2}$ desde $p = 1$ até $p = n$. $n(n+2)/(n+1)^2$.

5. 3; 193

7. $1/6(2n^3 + 3n^2 - 11n + 30)$.

§ 5, pág. 36.

1. (a) 1; (b) 333; (c) 333 333.
2. (a) 0; (b) ∞ ; (c) 6; (d) a_d/b_d ; (e) $1/3$.
4. 19.
5. (a) 6; (b) 10; (c) 14.
6. (a) 25; (b) 2 500; (c) 250 000.
9. (a) 0; (b) não; (c) sim; (e) 30.
15. O maior dos números a_1, \dots, a_n .
16. 2.
17. Deve-se empregar $n/2^n \rightarrow 0$.

§ 6, pág. 45.

1. (a) Para qualquer número M , por maior que seja, há um n tal que $|a_n| > M$.
(b) Existe um número positivo ϵ tal, que para qualquer M , haverá números n, m , maiores do que M , para os quais $|a_n - a_m| \geq \epsilon$.
5. O erro é menor do que $\frac{1}{n(n!)}; e = 2,718\ 28\dots$

§ 7, pág. 49.

1. (a) 6; (b) 15; (c) $\frac{1}{2}$; (d) 3.
3. Os limites (a) e (b) não existem; o limite (c) existe e é igual a 1.

§ 8, pág. 55.

3. (a) $1/60$; $1/600$; $1/6\ 000$.
(b) $1/10 (1 + 2|\xi - 1|)$, etc.
(c) $1/120 (1 + |\xi|)^2$, etc.
(d) $1/100$; $1/10\ 000$; $1/1\ 000\ 000$; (e) $1/10$; $1/100$; $1/1\ 000$.
4. (a) $1/600$; $\epsilon/6$. (b) $1/400$; $\epsilon/4$. (c) $1/77\ 600$; $\epsilon/776$. (d) $1/10\ 000$; ϵ^2 . (e) $1/100$; ϵ .
5. (a), (b), (c), (d), (g) contínuas;
(e) descontínuas em $x = 2, 4$;
(f) " " $x = 3$;
(h), (k), (m) " " $x = (n + \frac{1}{2})\pi$;
(i), (j) " " $x = n\pi$;
(l) " " $x = n\pi, n \neq 0$.

Apêndice I, pág. 70.

1. (a) Extremo super. = $324/s^*$, infer. = 0, limite super. = 0, infer. = 0.
(b) " = $1/2s^*$, " = $-1s^*$, " = $0s^*$, " = $0s^*$.
(c) " = $1/10s^*$, " = $-2/3s^*$, " = $1/2s^*$, " = $1/2s^*$.
(d) " = $19/10s^*$, " = $-1/2s^*$, " = $1/2s^*$, " = $1/2s^*$.
(e) " = $2s^*$, " = 0, " = 1, " = 0.

* As quantidades assinaladas com este sinal pertencem à sequência.

2. Divida-se um intervalo num número infinito de subintervalos, pelos pontos $a = x_0, x_1, x_2, \dots, x_n = b$, tão próximos que $|f(x) - f(\bar{x})| < \epsilon$ se x e \bar{x} estiverem contidos no mesmo subintervalo. Ligue-se os pontos adjacentes $x = x_i, y = f(x_i)$ por linhas retas.

3. A expressão $-\frac{k}{2}|x - x_1| + \frac{k}{2}|x - x_{i-1}|$ tem a inclinação zero do lado de fora do intervalo (x_{i-1}, x_i) . Acrescentar outros termos adequados desta espécie.

$$\frac{1}{2}|x - \frac{1}{2}|x - 2| + |x - 3| - \frac{1}{2}|x - 5|.$$

4. (a) $e/6$; (b) $e/na^{n-1}, n > 0$; (c) $e^2/2$.

Apêndice II, pág. 75.

2. (a) $r = a$; (b) $r = 2a \cos(\varphi - \varphi_0)$; (c) $r = a/\cos(\varphi - \varphi_0)$.

3. $\cos 2\theta = \cos^2\theta - \sin^2\theta$, $\sin 2\theta = 2 \sin \theta \cos \theta$;
 $\cos 3\theta = 4 \cos^3\theta - 3 \cos \theta$, $\sin 3\theta = 3 \sin \theta - 4 \sin^3\theta$;
 $\cos 5\theta = 16 \cos^5\theta - 20 \cos^3\theta + 5 \cos \theta$, $\sin 5\theta = 16 \sin^5\theta - 20 \sin^3\theta + 5 \sin \theta$.

4. (a) $-6i$; $\theta = \pi, r = 3$; $\theta = \pi/2, r = 2$; $\theta = 3\pi/2, r = 6$.

(b) $1 + \sqrt{3} + i(1 - \sqrt{3})$; $\theta = \pi/4, r = 4\sqrt{2}$; $\theta = \pi/3, r = 1/2$; $\theta = 7\pi/12$,
 $r = 2\sqrt{2}$.

(c) 2 ; $\theta = \pi/4, r = \sqrt{2}$; $\theta = 7\pi/4, r = \sqrt{2}$; $\theta = 2\pi, r = 2$.

(d) $2 - 2i\sqrt{3}$; $\theta = 5\pi/6, r = 2$; $\theta = 5\pi/3, r = 4$.

(e) ± 1 ; $\theta = 0, r = 1$; $\theta = 0, r = \pm 1$.

(f) $\pm \left(\frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{i}{\sqrt{2}}\right)$; $\theta = \pi/2, r = 1$; $\theta = \pi/4, r = \pm 1$.

(g) $(\sqrt{\sqrt{2} + 1} + i\sqrt{\sqrt{2} - 1})/\sqrt{2}$; $\theta = \pi/4, r = \sqrt{2}$; $\theta = \pi/8, r = \sqrt{2}$.

(h) $-\sqrt[3]{18}(\sqrt{3} + i)/2$; $\theta = 7\pi/4, r = 3\sqrt{2}$.

$\theta = 7\pi/6, r = (3\sqrt{2})^{2/3} = \sqrt[3]{18}$.

(i) $1, (-1 \pm i\sqrt{3})/2$; $\theta = 0, r = 1$; $\theta = 0, \frac{2\pi}{3}, \frac{4\pi}{3}, r = 1$.

(l) $\sqrt{2}(\sqrt{\sqrt{2} + 1} + i\sqrt{\sqrt{2} - 1})$; $\theta = \pi/2, r = 16$;
 $\theta = \pi/8, r = \pm 2$.

5. Observe-se que e^x satisfaz à equação $x^2 - 1 = 0$; fatorar, então, $x^2 - 1$.

CAPÍTULO II

§ 2, pág. 87.

1. Empreguem-se as fórmulas do § 2 e as regras fundamentais: 70/3.

2. A área pedida pode ser considerada como a diferença entre as áreas sob a linha e sob a parábola, compreendidas entre os pontos de interseção da curva com a linha: $10\sqrt{5}/3$.

3. $\sqrt{5}/6$.

4. $\frac{1}{6}(a^2 + 4b)^{3/2}$.
 5. (a) $[(1+b)^{1+\alpha} - (1+a)^{1+\alpha}]/(1+\alpha)$; (b) $-(\cos \alpha b - \cos \alpha a)/\alpha$;
 (c) $(\sin \alpha b - \sin \alpha a)/\alpha$.
 7. $(b^4 - a^4)/4$.
 8. $1/(n+1)$.

§ 3, pág. 109.

1. Para qualquer número a existe um ϵ tal, que para qualquer número δ haverá um x para o qual

$$|x - \xi| \leq \delta \quad \text{e} \quad \left| a - \frac{f(x) - (f\xi)}{x - \xi} \right| \geq \epsilon.$$

2. (a) $-1/(x+1)^2$; (b) $-2x/(x^2+2)^2$; (c) $-4x/(2x^2+1)^2$;
 (d) $-\cos x/\sin^2 x$; (e) $3 \cos 3x$; (f) $-a \sin ax$; (g) $2 \sin x \cos x$;
 (h) $-2 \cos x \sin x$.

3. (a) ξ tem qualquer valor; (b) $\xi = (x_1 + x_2)/2$; (c) $\xi = \sqrt[3]{\frac{x_1^2 + x_2 x_1 + x_1^2}{3}}$.
 (e) $\xi = \left(\frac{x_2^{2/3} + x_2^{1/3} x_1^{1/3} + x_1^{2/3}}{3} \right)^{3/2}$.

§ 4, pág. 119.

2. (a) $\frac{1}{2}$; (b) $\frac{1}{2}$.

§ 5, pág. 121.

1. $\frac{\pi}{4} = 0,785$.

§ 6, 7, pág. 130.

1. (b) $\xi = \frac{a+b}{2}$; (c) $\xi = \sqrt[n]{\frac{a^n + a^{n-1}b + \dots + b^n}{n+1}}$; (d) $\xi = \sqrt{ab}$.

3. (a) $I_n = a^{1+1/n}/(1+1/n)$, $\lim_{n \rightarrow \infty} I_n = a$;

- (b) $I_n = a^{n+1}/(n+1)$, $\lim_{n \rightarrow \infty} I_n = 0$ para $-1 \leq \alpha \leq 1$, ∞ para $\alpha > 1$.

4. $|F(x) - f(x)| \leq \frac{1}{2\delta} \int_{x-\delta}^{\delta} |f(x+t) - f(x)| dt$. Empregar a continuidade uniforme de $f(x)$ em $a \leq x \leq b$. Podemos também escrever

$$F(x) = \frac{1}{2\delta} \left[\int_{x-\delta}^c f(t) dt + \int_c^{x+\delta} f(t) dt \right],$$

onde c é um número fixo.

5. Expressar as integrais como limites de somas, empregando subdivisões iguais de $a \leq x \leq b$, e explicar a desigualdade de Schwarz (pág. 12) a estas somas. Outro método, consiste em integrar $[f(x) + tg(x)]^2 \geq 0$ e usar o exemplo 6, pág. 13.

Apêndice, pág. 135.

1. Seja $\varphi(x) = f'(x)$, onde $f'(x) \geq 0$, $\varphi(x) = 0$ em toda o intervalo. Seja ainda, $\psi(x) = f'(x) - \varphi(x)$; teremos, então, $\psi(x) \leq 0$. Consideremos $\int_a^x \varphi(x) dx$ e $\int_a^x \psi(x) dx$.

CAPÍTULO III

§ § 1, 2, pág. 143.

1. $f'(1) = 1$, $f''(1) = 8$, $f'''(1) = 36$, $f^{IV}(1) = 96$, $f^V(1) = 120$, $f^{VI}(1) = 0$, $f^{VII}(1) = 0, \dots$

2. 0.

3. (a) a ; (b) $175cx^6$; (c) $2(b+cx)$; (d) $\frac{ad-bc}{(cx+d)^2}$;(e) $\frac{2x^2(a\beta - \alpha b) + 2x(a\gamma - \alpha c) + 2(b\gamma - \beta c)}{(\alpha x^2 + 2\beta x + \gamma)^2}$;(f) $\frac{4x(1+x^4)}{(1-x^2)^2(1+x^2)^2}$; (g) 0.4. (a) $F(x) = a_n x^n + (a_{n-1} + na_n)x^{n-1} + [a_{n-2} + (n-1)(a_{n-1} + na_n)]x^{n-2} + \dots$ (b) $F(x) = \frac{a_n}{c_0} x^n + \left(a_{n-1} - na_n \frac{c_1}{c_0}\right) x^{n-1} +$
 $+ \left[\frac{a_{n-2}}{c_0} - (n-1)a_{n-1} \frac{c_1}{c_0^2} - n(n-1)a_n \frac{(c_0 c_2 - c_1^2)}{c_0^3}\right] x^{n-2} + \dots$ 5. (a) $2 \cos 2x$; (b) $-1/(1 + \sin 2x)$; (c) $\operatorname{tg} x + x/\cos^2 x$;(d) $-2/(1 - \sin 2x)$; (e) $-\frac{\sin x}{x^2} + \frac{\cos x}{x}$.6. $\sec^3 x + \sec x \operatorname{tg}^2 x$.7. $24 \sec^5 x - 20 \sec^3 x + \sec x$.8. $\cos x (\operatorname{cosec}^2 x - 6 \operatorname{cosec}^4 x)$.9. $24 \sec^5 x - 20 \sec^3 x + \sec x - \cos x$.10. ∞ .11. $ax^2/2 + bx$.12. $ax^3/3 + bx^2 + cx$.13. $x^6 + x^7 + x^5 + x^3 + x$.14. $-(1/x + 1/2x^2 + 1/3x^3)$.15. $x^3/3 - 1/x$.16. $a \sin x - b \cotg x$.17. $3x^2/2 - 7 \cos x - 5/2x^2 - 9 \operatorname{tg} x$.18. $\sec x$.

§ 3, pág. 152.

1. 4.

3. $\sqrt[n]{x[1 - (n-1)x]/nx(1+x^2)}$.4. $\cos^2 x/2\sqrt{x} - 2\sqrt{x} \sin x \cos x$.5. $1/\sqrt{x(1-\sqrt{x})^2}$.6. $\frac{(1 - \operatorname{tg} x) + 3x(1 + \operatorname{tg}^2 x)}{3x^{2/3}(1 - \operatorname{tg} x)^2}$.7. $(\operatorname{arc} \cos x - \operatorname{arc} \sin x)/\sqrt{1-x^2}$.8. $2/(1+x^2)(1 - \operatorname{arc} \operatorname{tg} x)^2$.9. $\frac{1}{\sqrt{1-x^2} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x} - \frac{\operatorname{arc} \sin x}{(1+x^2)(\operatorname{arc} \operatorname{tg} x)^2}$.10. $-\frac{5}{1+x^2} + \frac{1}{\sqrt{1-x^2}(\operatorname{arc} \cos x)^2}$.

11. 0.785.

§ 4, pág. 157.

1. $3(x+1)^2$. 2. $6(3x+5)$. 3. $15x^{14}(3x^6-6x^3-1)(x^6-3x^3-1)^4$.
 4. $-1/(1+x)^2$. 5. $2x/(1-x^2)^2$. 6. $an(ax+b)^{a-1}$.

$$7. -\frac{1}{\sqrt{x^2-1}(x+\sqrt{x^2-1})}.$$

$$8. \frac{x^2(am-bl) + 2x(an-cl) + (bn-cm)}{2\sqrt{(ax^2+bx+c)(lx^2+mx+n)^3}}.$$

$$9. -\frac{1}{3}(1-x)^{2/3}. \quad 10. \sin 2x. \quad 11. 2x \cos(x^2).$$

$$12. \sin x \cos x / \sqrt{1 + \sin^2 x}. \quad 13. 2 \left(x \sin \frac{1}{x^2} - \frac{1}{x} \cos \frac{1}{x^2} \right).$$

$$14. \frac{2}{(1-x)^2 \cos^2 \left(\frac{1+x}{1-x} \right)}. \quad 15. (2x+3) \cos(x^2+3x+2).$$

$$16. 3x^2/\sqrt{1-(3+x^2)^2}. \quad 17. -1. \quad 18. 1.$$

$$19. \frac{\sqrt{2}}{x} (x^{\sqrt{2}} + x^{-\sqrt{2}}). \quad 20. \sqrt[3]{5} \cos(x+7) \{\sin(x+7)\}^{\sqrt[3]{5}-1}$$

$$21. -\frac{a \alpha \sin x}{\sqrt{1-(a \cos x + b)^2}} [\arcsin(a \cos x + b)]^{\alpha-1}.$$

§ 5, pág. 166.

1. (a) Máx. para $x = -\sqrt{2}$, mín. para $x = \sqrt{2}$, inflexão para $x = 0$.
 (b) Máx. para $x = 1/5$, mín. para $x = 0$, infl. para $x = -1/10$.
 (c) Máx. para $x = 1$, mín. para $x = -1$, infl. para $x = 0$. $= \sqrt{3}$.
 (d) Máx. para $x = \sqrt[3]{3}$, mín. para $x = -\sqrt[3]{3}$, infl. para $x = 0$. $= \sqrt[3]{6} = \sqrt[3]{33}$.
 (e) Máx. para $x = (n + 1/2)\pi$, mín. para $x = n\pi$, infl. para $x = \frac{2n+1}{4}\pi$.
 2. Máx. para $x = -\sqrt{-p}$; mín. para $x = \sqrt{-p}$; infl. para $x = 0$. Quando $p \geq 0$, não há máximo nem mínimo. As raízes são todas reais, ou duas complexas e uma real, conforme seja $q^2 + 4p^3 \leq 0$ ou > 0 .
 3. O ponto $(0, 1)$.
 4. A equação da linha é $(y - y_0)/(x - x_0) = -\sqrt[3]{y_0/x_0}$.
 5. $\sqrt{57,60}$ m.
 6. O ponto que divide a linha ab na razão $\sqrt[3]{a} : \sqrt[3]{b}$.
 7. O quadrado.
 8. O retângulo com os vértices $x = \pm a/\sqrt{2}$, $y = \pm b/\sqrt{2}$.
 9. O triângulo retângulo, isto é, $c^2 = a^2 + b^2$.
 10. O lado do retângulo oposto a g deve se achar à distância $1/4(\sqrt{8r^2 + h^2} + h)$ do centro.
 11. O cilindro cuja altura for igual ao diâmetro da base.

13. Sendo φ o ângulo de um prisma e n o seu índice de refração, o ângulo de incidência deverá ser $\arcsen\left(n \sin \frac{\varphi}{2}\right)$.

14. $x = (\sum a_i)/n$.

15. Achar o mínimo de $x^2 - px$.

16. Achar os mínimos de $x - \sen x$ e $\sen x - \frac{2}{\pi}x$ no intervalo $0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}$. Ou mostrar que $\frac{\sen x}{x}$ é monótona neste intervalo.

18. $\left(\frac{a_1 + a_2 + \dots + a_{n-1}}{n-1}\right)^{n-1} \frac{1}{\sqrt[n]{a_1 a_2 \dots a_{n-1}}}$.

§ 6, pág. 177.

1. 0,693. 2. $\log x$. 3. $1/x \log x$. 4. $1/\sqrt{1+x^2}$.

5. $\frac{1 - 2x\sqrt{1 + \log x \cos x}}{2x\sqrt{1 + \log x} + \log x(\sqrt{1 + \log x} - \sen x)}$.

6. $x/(x^2 + 1) - 1/3(2 + x)$.

7. $\frac{\sqrt[3]{7x^2 + 1}}{\sqrt{x - 2\sqrt{x^2 + 1}}} \left[\frac{14x}{3(7x^2 + 1)} - \frac{1}{4(x-2)} - \frac{2x^3}{(x^2 + 1)} \right]$.

11. $x = 1/\lambda$, desde que $\lambda \neq 0$; se $\lambda = 0$, não há máximo.

12. $(\log a)^2 \cdot a^{(a^2)} \cdot a^a$.

13. $a^{\sen x (\log x)^2} \cdot \log a \left[\cos x (\log x)^2 + \frac{2 \sen x \log x}{x} \right]$.

§ 7, pág. 183.

1. (a) Faça-se x fixo e derive-se em relação a y ; iguale-se, então, y a zero.

(b) Calcular $f(x)$, primeiro para x racional, e depois, pela continuidade para x irracional.

2. Derivar em relação a y , fazendo, então, $y = 1$.

3. 2 315 anos.

4. (a) $y = \beta + ce^{\alpha x}$; (b) $y = -\frac{\beta}{\alpha} + ce^{\alpha x}$, $\alpha \neq 0$; $y = \beta x + c$, $\alpha = 0$.

(c) $y = \beta x e^{\alpha x} + ce^{\alpha x}$; (d) $y = \frac{\beta}{\gamma - \alpha} e^{\gamma x} + ce^{\alpha x}$, $\gamma \neq \alpha$.

§ 8, pág. 189.

1. $\operatorname{Sh} a - \operatorname{Sh} b = 2 \operatorname{Ch} \left(\frac{a+b}{2}\right) \operatorname{Sh} \left(\frac{a-b}{2}\right)$.

$\operatorname{Ch} a + \operatorname{Ch} b = 2 \operatorname{Ch} \left(\frac{a+b}{2}\right) \operatorname{Ch} \left(\frac{a-b}{2}\right)$.

$\operatorname{Ch} a - \operatorname{Ch} b = 2 \operatorname{Sh} \left(\frac{a+b}{2}\right) \operatorname{Sh} \left(\frac{a-b}{2}\right)$.

$$2. \operatorname{Th}(a \pm b) = \frac{\operatorname{Th} a \pm \operatorname{Th} b}{1 \pm \operatorname{Th} a \operatorname{Th} b}.$$

$$\operatorname{Coth}(a \pm b) = \frac{1 \pm \operatorname{Coth} a \operatorname{Coth} b}{\operatorname{Coth} a \pm \operatorname{Coth} b}.$$

$$\operatorname{Sh} \frac{1}{2} a = \sqrt{\frac{\operatorname{Ch} a - 1}{2}}; \quad \operatorname{Ch} \frac{1}{2} a = \sqrt{\frac{\operatorname{Ch} a + 1}{2}}.$$

$$3. (a) \operatorname{Sh} x + \operatorname{Ch} x; \quad (b) -\frac{e^{7x} x + \operatorname{Coth} x}{\operatorname{Ch} 4x - 1};$$

$$(c) (1 + \operatorname{Sh} 2x) \operatorname{Coth}(x + \operatorname{Ch}^2 x); \quad (d) 1/\sqrt{x^2 - 1} + 1/\sqrt{x^2 + 1};$$

$$(e) \alpha \operatorname{Sh} x / \sqrt{\alpha^2 \operatorname{Ch}^2 x + 1}; \quad (f) 2/(1 - x^2).$$

$$4. \operatorname{Sh} b - \operatorname{Sh} a.$$

§ 9, pág. 195.

1. (a) Mais alta do que x^N ; (b) mais baixa do que x^ϵ ; (c) igual a 1; (d) mais alta do que x^N ; (f) mais alta do que $x^{1/2-\epsilon}$, e mais baixa do que $x^{1/2+\epsilon}$; (g) da mesma ordem que x ; (h) mais alta do que x^N ; (j) mais baixa do que x^ϵ .

2. Superior a e^{ax} , $(\log x)^a$ e igual a e^{x^b} ; (b) inferior a e^{ax} , e^{x^a} ; (c) limitada; (d) igual à de e^x , menor do que e^{x^a} , e superior a $(\log x)^a$; (e), (f), (g) inferior a e^{ax} , e^{x^a} , superior a $(\log x)^a$; (h) maior do que $e^{x^{1-\epsilon}}$, inferior a $e^{x^{1+\epsilon}}$, superior a e^{ax} , $(\log x)^a$; (j) igual a $\log x$, inferior a e^{ax} , e^{x^a} .

3. (a) igual a x^a ; (b) inferior a $\left(\frac{1}{x}\right)^\epsilon$; (c) igual a x ; (d) igual a x ; (e) igual a $x^{N/2}$; (f) igual a $x^{3/2}$; (g) superior a x^N ; (h) superior a $x^{1-\epsilon}$, inferior a x ; (j) inferior a $\left(\frac{1}{x}\right)^\epsilon$.

4. Sim; 0.

5. 0, 1.

$$5. \lim_{x \rightarrow 0} \frac{f(x)}{x} = f'(0) = 0.$$

8, 9. Use o resultado do exemplo 7.

Apêndice, pág. 203.

$$1. f''(g[h(x)])g'(h(x))h'(x) + f'(g[h(x)])g''(h(x))h'(x) + f'(g[h(x)])g'(h(x))h''(x).$$

$$2. (a) x^{\tan x} \left(\frac{\sin x}{x} + \log x \cdot \cos x \right).$$

$$(b) (\cos x)^{\tan x} \left(-\operatorname{tg}^2 x + \frac{\log \cos x}{\cos^2 x} \right).$$

$$(c) \frac{u'(x)}{u(x) \log v(x)} - \frac{v'(x) \log u(x)}{v(x) [\log v(x)]^2}.$$

4. (a) $e^{ax}[a^n x^3 + 3n\alpha^{n-1}x^2 + 3n(n-1)\alpha^{n-2}x + n(n-1)(n-2)\alpha^{n-3}]$;

(b) $\frac{2(-1)^n(n-1)!}{x^n} \left(\sum_{\nu=1}^{n-1} \frac{1}{\nu} - \log x \right)$;

(c) $\frac{(-1)^m}{2} (\cos x - 3^{2m} \cos 3x)$, para $n = 2m$;

$\frac{(-1)^m}{2} (3^{2m+1} \sin 3x - \sin x)$, para $n = 2m + 1$.

(d) $\frac{(-1)^l}{2} [(m+k)^{2l} \sin(m+k)x - (m-k)^{2l} \sin(m-k)x]$, para $n = 2l$;

$\frac{(-1)^l}{2} [(m+k)^{2l+1} \cos(m+k)x - (m-k)^{2l+1} \cos(m-k)x]$, para $n = 2l + 1$.

(e) $e^x \left\{ \sum_{l=0}^{2l \leq n} (-1)^l \binom{n}{2l} 2^{2l} \cos 2x + \sum_{l=0}^{2l+1 \leq n} (-1)^{l+1} \binom{n}{2l+1} 2^{2l+1} \sin 2x \right\} = 5^{n/2} e^x \cos(2x + n\alpha)$,

onde $\operatorname{tg} \alpha = 2$ (desenvolvendo-se $1 + 2i)^n$ pelo teorema do binômio, e agrupando os termos reais e os imaginários).

(f) $e^x \sum_{\nu=0}^6 \binom{6}{\nu} \binom{n}{\nu} (1+x)^{6-\nu}$.

5. Seja $y = \arcsen x$. Teremos:

$$\frac{d^ny}{dx^n} = \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} \left(\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \right) = \frac{d^{n-2}}{dx^{n-2}} \left[\frac{x}{(1-x^2)^{3/2}} \right].$$

Aplicando-se a regra de Leibnitz a esta última expressão:

$$\begin{aligned} \frac{d^ny}{dx^n} \Big|_{x=0} &= (n-2) \frac{d^{n-3}}{dx^{n-3}} \left[\frac{1}{(1-x^2)^{3/2}} \right]_{x=0} \\ &= 3 \cdot (n-2) \frac{d^{n-4}}{dx^{n-4}} \left[\frac{x}{(1-x^2)^{5/2}} \right], \end{aligned}$$

e continuando o processo:

$$\frac{d^ny}{dx^n} \Big|_{x=0} = 1 \cdot 3 \cdot 5 \cdots (2\nu-1) \cdot (n-2)(n-4) \cdots (n-2\nu+2) \frac{d^{n-2\nu}}{dx^{n-2\nu}} \left[\frac{x}{(1-x^2)^{(2\nu+1)/2}} \right].$$

$$\text{Se } n = 2l, \frac{d^ny}{dx^n} \Big|_{x=0} = 0; \text{ se } n = 2l + 1, \frac{d^ny}{dx^n} \Big|_{x=0} = 1^2 \cdot 3^2 \cdot 5^2 \cdots (2l-1)^2.$$

$$\frac{d^{2l}}{dx^{2l}} (\arcsen x)^2 \Big|_{x=0} = \sum_{k=0}^{l-1} \binom{2l}{2k+1} 1^2 \cdot 3^2 \cdots (2k-1)^2 \cdot 1^2 \cdot 3^2 \cdots (2l-2k-3)^2.$$

$$\frac{d^{2l+1}}{dx^{2l+1}} (\arcsen x)^2 \Big|_{x=0} = 0.$$

6. Derivar $(1+x)^n$ duas vezes e fazer $x = 1$.

CAPÍTULO IV

§ § 2, 3 (1), pág. 217.

1. $\frac{1}{2}ex^2$. 2. $-\frac{1}{4}e^{-x^4}$. 3. $\frac{2}{3}(1+x^3)^{3/2}$. 4. $\frac{1}{2}(\log x)^2$.

5. $-\frac{1}{n-1} \left(\frac{1}{\log x} \right)^{n-1}$.

6. Sugestão: escrevamos o denominador sob a forma $(3x-1)^2+1$: $\arctg(3x-1)$.

7. $\log \left[\frac{x-1}{2} + \sqrt{1 + \left(\frac{x-1}{2} \right)^2} \right]$.

8. Sugestão: $6x/(2+3x) = 2 - 4/(2+3x)$: $2x - \frac{4}{3} \log |2+3x|$.

9. $\arcsen x - \sqrt{1-x^2}$ 10. $\log \left[\frac{x+1}{2} + \sqrt{1 + \left(\frac{x+1}{2} \right)^2} \right]$.

11. $\arcsen \frac{x+1}{2}$. 12. $\frac{1}{2} \log(x^2-x+1) + \frac{1}{\sqrt{3}} \arctg \frac{2x-1}{\sqrt{3}}$.

13. $2 \operatorname{Arc Ch} \left(\frac{x-2}{\sqrt{3}} \right) + \sqrt{x^2-4x+1}$.

14. $-\frac{1}{3}\sqrt{2+2x-3x^2} + \frac{4}{3\sqrt{3}} \arcsen \frac{3x-1}{\sqrt{7}}$.

15. $\frac{2}{\sqrt{3}} \arctg \frac{2x+1}{\sqrt{3}}$. 16. $\frac{2}{\sqrt{3}} \arctg \frac{2x-1}{\sqrt{3}}$.

17. $\frac{1}{\sqrt{b-a^2}} \arctg \frac{x+a}{\sqrt{b-a^2}}$, se $b-a^2 > 0$; $-\frac{1}{x+a}$, se $b-a^2 = 0$;

$-\frac{1}{\sqrt{a^2-b}} \operatorname{arc Th} \frac{x+a}{\sqrt{a^2-b}}$, se $b-a^2 < 0$.

18. $-x^4/4 - x^3/3 - x^2/2 - x - \log |x-1|$.

19. Sugestão: $\sin^3 x \cos^4 x = \sin x \cos^4 x (1 - \cos^2 x) = \sin x \cos^4 x - \sin x \cos^6 x$:
 $-\frac{\cos^5 x}{5} + \frac{\cos^7 x}{7}$.

20. $\frac{\sin^3 x}{3} - 2 \frac{\sin^5 x}{5} + \frac{\sin^7 x}{7}$. 21. $\frac{1}{6}(1-x^2)^{3/2} - \frac{1}{7}(1-x^2)^{7/2}$.

22. $\frac{1}{2} \arcsen x - \frac{1}{2} x \sqrt{1-x^2}$. 23. $\pi^2/32$.

24. $\frac{1+(-1)^n}{n+1}$. 25. 2. 26. $\frac{1}{2(1+a^2)} - \frac{1}{2(1+b^2)}$.

27. $\frac{1}{3}(a^3-b^3) + \frac{1}{2}(a^2-b^2) + (a-b) + \log \frac{a-1}{b-1}$.

28. $\frac{1}{4} \left(1 - \cos \frac{\pi^2}{2} \right)$. 29. Veja o exemplo 8, pág. 88: $1/(n+1)$.

(1) Tanto aqui como a seguir, omitimos as constantes de integração.

§ 4, pág. 225.

1. Façamos $f = x$, $g' = \cos x/\sin^2 x$: $-x/\sin x + \log \operatorname{tg} x/2$.
2. Façamos $f = x^4/4$, $g' = 4x^3/(1-x^4)^2$: $x^4/4(1-x^4) + 1/4 \log |1-x^4|$.
3. $(x^2-2)\sin x + 2x \cos x$.
4. $-1/2(x^2+1)e^{-x^2}$.
5. $4\pi(-1)^n/n^2$.
6. 0.
7. $1/2(x^2 \sin x^2 + \cos x^2)$.
8. $1/32 \sin 4x - 1/4 \sin 2x + 1/8 x$.
9. $1/192 \sin 6x + 3/64 \sin 4x + 15/64 \sin 2x + 1/16 x$.
10. Façamos $x = \cos \theta$; $x\sqrt{1-x^2}(-1/16 - 1/24 x^2 + 1/6 x^4) + 1/16 \operatorname{arc} \sin x$.
11. $e^x(x^2-2x+2)$.
12. $-\frac{1}{(n-1)x^{n-1}} \log x - \frac{1}{(n-1)^2 x^{n-1}}$.
13. $\frac{x^{m+1}}{m+1} \log x - \frac{x^{m+1}}{(m+1)^2}$.
14. $\frac{1}{3} x^3 \left[(\log x)^2 - \frac{2}{3} \log x + \frac{2}{9} \right]$.
15. Façamos $x^2 = t$, empregando, então, o exemplo 15.
16. Integra-se, por partes, repetidamente.
17. Empregue-se a indução matemática: admite-se que a integral repetida de ordem n de $f_n(x)$ é dada por $\frac{1}{(n-1)!} \int_0^x f(u) (x-u)^{n-1} du$ e desenvolve-se o integrando pelo teorema do binômio. Então, $f_{n+1}(x) = \int_0^x f_n(t) dt$; integrem-se os dois termos por partes.

§ 5, pág. 231.

1. $\log \sqrt{\left| \frac{x}{2-3x} \right|}$.
2. $\log \left| 1 - \frac{1}{x} \right|$.
3. $\log \left| \frac{x}{x+1} \right|^3 + \frac{3}{x+1} + \frac{3}{2(x+1)^2}$.
4. $\frac{x}{3} - \frac{1}{8} \log |x+1| + \frac{49}{72} \log |3x-5|$.
5. $-\frac{1}{2(x-1)} + \log \sqrt[4]{\frac{1+x^2}{(1-x)^2}}$.
6. $\frac{-1}{2(x-1)} - \log \sqrt[4]{\frac{1+x^2}{(1-x)^2}}$.
7. $\log \frac{1}{\sqrt[3]{|x-1|}} + \frac{1}{6} \log(x^2+x+1) + \frac{1}{\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{2x+1}{\sqrt{3}}$.
8. $\log \sqrt[3]{|x+1|} - \frac{1}{6} \log |x^2-x+1| + \frac{1}{\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{2x-1}{\sqrt{3}}$.
9. $\log \frac{1}{\sqrt[3]{(x-2)^2}} + \log \sqrt[3]{1+x^2} + \frac{9}{5} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x$.
10. $\frac{2}{3} \log |x+2| + \frac{5}{6} \log |x-1| - \frac{3}{2} \log |x+1|$.
11. $-\frac{x^3}{3} + \log \sqrt[3]{\left| \frac{x+1}{x-1} \right|} - \frac{1}{2} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x$.

$$12. \frac{1}{3} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x + \frac{\sqrt{3}}{12} \log \frac{x^2 + \sqrt{3}x + 1}{x^2 - \sqrt{3}x + 1} + \frac{1}{6} \operatorname{arc} \operatorname{tg} (2x + \sqrt{3}) + \\ + \frac{1}{6} \operatorname{arc} \operatorname{tg} (2x - \sqrt{3}).$$

$$13. \frac{1}{6} \log \frac{x-1}{x+1} + \frac{\sqrt{2}}{3} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{x}{\sqrt{2}}.$$

$$14. -\frac{3x^2 + 2}{2x(x^2 + 1)} - \frac{3}{2} \operatorname{arc} \operatorname{tg} x.$$

§ 6, pág. 241.

$$1. -\frac{2}{1 + \operatorname{tg} \frac{x}{2}}.$$

$$2. \operatorname{tg} \frac{x}{2}.$$

$$3. \frac{2}{\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\frac{2 \operatorname{tg} \frac{x}{2} + 1}{\sqrt{3}} \right).$$

$$4. \frac{1}{8} \left(\operatorname{tg}^2 \frac{x}{2} - \cotg^2 \frac{x}{2} \right) + \frac{1}{2} \log \left| \operatorname{tg} \frac{x}{2} \right|.$$

$$5. \log \left| \frac{\operatorname{tg} \frac{x}{2} + 1}{\operatorname{tg} \frac{x}{2} - 1} \right|.$$

$$6. \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{1}{2} \sqrt{2}.$$

$$7. \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{\operatorname{tg} x}{\sqrt{2}}.$$

$$8. \frac{1}{2\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{2 \operatorname{tg} x}{\sqrt{3}}.$$

$$9. \frac{1}{2 \cos^2 x} + \log \cos x.$$

$$10. \frac{1}{\sqrt{2}} \log \left| \frac{\operatorname{tg} \frac{x}{2} - 1 + \sqrt{2}}{\operatorname{tg} \frac{x}{2} - 1 - \sqrt{2}} \right|.$$

$$11. \frac{1}{4} \log \frac{\cos^2 x - \cos x + 1}{(\cos^2 x + \cos x + 1)^3} + \frac{1}{2\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{2 \cos x - 1}{\sqrt{3}} \\ - \frac{1}{2\sqrt{3}} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{2 \cos x + 1}{\sqrt{3}}.$$

$$12. \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 - 4} - 2 \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} \frac{x}{2}.$$

$$13. \frac{1}{2} x \sqrt{4 + 9x^2} + \frac{2}{3} \operatorname{Arc} \operatorname{Sh} \frac{3}{2} x.$$

$$14. 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{x-3}{x-1}.$$

$$15. \frac{1}{3} \sqrt{(x^2 + 4x)^3} - (x + 2) \sqrt{x^2 + 4x} + 4 \operatorname{Arc} \operatorname{Ch} \frac{x+2}{2}.$$

$$16. \sqrt{x} - \sqrt{1-x} + \frac{1}{2\sqrt{2}} \log \left| \frac{(\sqrt{x} - \sqrt{1/2})(\sqrt{1-x} + \sqrt{1/2})}{(\sqrt{x} + \sqrt{1/2})(\sqrt{1-x} - \sqrt{1/2})} \right|.$$

$$17. \log \left| x \cdot \frac{\sqrt{1+x} - \sqrt{1-x}}{\sqrt{1+x} + \sqrt{1-x}} \right| + \sqrt{1-x^2}.$$

$$18. \frac{1}{2} \operatorname{Arc Ch} (2x - 2a + 1) + \sqrt{(x-a)^2 + (x-a) - 2} \sqrt{x-a}.$$

$$19. \frac{2}{3(b-a)} \{ \sqrt{(x-a)^3} - \sqrt{(x-b)^3} \}.$$

§ 8, pág. 254.

1. Div. 2. Conv. 3. Conv. 4. Conv. 5. Div.
 6. Conv. 7. Conv. 8. Div. 9. Conv. 10. Conv.
 11. Conv. 14. (a) Para $0 < s < 1$. (b) Para $0 < s < 2$.
 15. Sim.

Diversos exemplos. IV, pág. 255.

$$1. \text{Faça-se } \operatorname{arc sen} x = t: \frac{1}{2} e^{\operatorname{arcsen} x(x + \sqrt{1-x^2})}.$$

$$2. \frac{1}{6} \cos^3 x - \frac{1}{6} \cos^5 x.$$

$$3. x[(\log x)^2 - 2 \log x + 2]. \quad 4. \frac{1}{4} \log \frac{2 - \cos x}{2 + \cos x}.$$

$$5. \text{Façamos } \sqrt{1 - e^{-2x}} = t: x - \sqrt{1 - e^{-2x}} + \log(1 + \sqrt{1 - e^{-2x}}).$$

$$6. 0. \quad 7. 0. \quad 10. 0.$$

12. Consideremos a função $1/x$ no intervalo $1 \leq x \leq 2$. Subdividamos este intervalo em n partes iguais e formemos a soma inferior como no capítulo II, § 1 (págs. 76 e seg.). Isto nos proporciona α_n . Façamos, agora, $n \rightarrow \infty$. O resultado será $\log 2$.

$$13. \text{Comparar com } 1/\sqrt{1-x^2} \text{ em } x = 0, 1/n, 2/n, \dots, (n-1)/n: \pi/2.$$

14. Calcular

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \log \sqrt{\frac{n!}{n^n}} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \left[\log 1 + \log \left(1 - \frac{1}{n}\right) + \dots + \log \left(1 - \frac{n-1}{n}\right) \right],$$

empregando a definição da integral definida.

$$15. 1/(1 + \alpha).$$

CAPÍTULO V

§ 1, pág. 267.

$$1. (x^2 + y^2)^3 = a^2(x^2 - y^2)^2.$$

2. Admitamos que c gire com velocidade constante e meçamos o tempo de sorte que em $t = 0$ o ponto P esteja em contacto com o círculo C :

$$x = (R + r) \cos \theta - r \cos [(R + r)\theta/r], \quad y = (R + r) \sin \theta - r \sin [(R + r)\theta/r].$$

$$3. x = 2R \cos \theta(1 - \cos \theta) + R, \quad y = 2R \sin \theta(1 - \cos \theta).$$

$$4. x = (R - r) \cos \theta + r \cos [(R - r)\theta/r], \quad y = (R - r) \sin \theta - r \sin [(R - r)\theta/r].$$

6. Tomemos coordenadas retangulares, fazendo com que a origem fique no centro de C e o ponto P no eixo dos x , no tempo $t = 0$. $x^{2/3} + y^{2/3} = R^{2/3}$.

$$7. x = 3at/(1+t^2), y = 3at^2/(1+t^2).$$

$$10. \alpha = \arctan \left[\frac{r(f' - g')}{r^2 + f'g'} \right].$$

$$11. x = \frac{f'(y_0g' + x_0f') - g'(gf' - fg')}{f'^2 + g'^2}, y = \frac{g'(y_0g' + x_0f') + f'(gf' - fg')}{f'^2 + g'^2}.$$

12. (a) O próprio C ; (b) a cardióide do círculo de diâmetro PM , com vértice em P .

§ § 2, 3, pág. 290.

$$1. \frac{1}{3}(b^{3/2} - a^{3/2}). \quad 2. 3a^2/4. \quad 3. \frac{1}{3}a^2(\theta_2^3 - \theta_1^3). \quad 4. 6\pi R^2.$$

$$5. 6\pi r^2. \quad 6. \pi(1 + \frac{1}{2}x_0^2). \quad 7. \frac{1}{2}\pi(a^2 + b^2 + x_0^2).$$

$$8. x = R + s(1 - s/2R + s^2/32R^2)(1 - s/16R), \\ y = R(s/R - s^2/16R^2)^{1/2}(1 - s/8R), \quad \text{para } 0 \leq s \leq 16R.$$

$$9. x = 2a \arccos(1 - s/4a) - 1 - s/4a \sqrt{s(1 - s/8a)/2a}, \\ y = s - s^2/8a, \quad \text{para } 0 \leq s \leq 8a.$$

$$10. s = \sqrt{(4/9 + x)^2 - 8/27}. \quad 11. 6R.$$

$$12. (a) \frac{1}{2}a(\operatorname{Arsh} \theta + \theta \sqrt{1 + \theta^2}).$$

$$(b) \frac{\sqrt{1+m^2}}{m} (e^{m\theta} - e^{m\theta_0}).$$

$$(c) 8R(1 - \cos \frac{1}{2}\theta). \quad (d) a[\frac{1}{3}(\theta^3 - \theta_0^3) + \theta - \theta_0].$$

$$13. (a) \frac{1}{2}(1 + 4x^2)^{3/2}; \text{ mín. } \frac{1}{2} \text{ em } x = 0.$$

$$(b) (a^2 \sin^2 \varphi + b^2 \cos^2 \varphi)/ab: \text{ se } a > b, \text{ mín. } b/a \text{ em } \varphi = 0. \leftarrow \\ \text{máx. } a/b \text{ em } \varphi = \pi/2, \quad 3\pi/2.$$

$$14. \rho = 1/\sqrt{l}.$$

$$17. \text{Vol. } \pi r^2(h_2 - h_1) - \frac{1}{3}\pi(h_2^3 - h_1^3). \text{ Superfície } 2\pi(h_2 - h_1)r.$$

18. Denominando-se ρ o raio do círculo e r a distância do seu centro à linha, o volume será $2\pi^2 r \rho^2$, e a área da superfície, $4\pi^2 r \rho$.

$$19. \pi(x_1 - x_0) + \frac{\pi}{2}(\operatorname{Sh} 2x_1 - \operatorname{Sh} 2x_0).$$

$$20. k = \pi r.$$

$$21. y = -\operatorname{Arccb} \frac{1}{x} + \sqrt{1 - x^2} + \text{const.}; \quad s = \log \left(\frac{x}{x_0} \right);$$

$$x = e^s, \quad y = -\operatorname{Arccb} e^{-s} + \sqrt{1 - e^{2s}} + \text{const.}$$

22. Sejam ds, ds' os comprimentos do arco; l, l' os comprimentos totais; A, A' as áreas, e k, k' a curvatura e a curva paralela, respectivamente. Teremos,

$$ds' = (1 + pk) ds; \quad k' = k/(1 + pk); \\ A' = A + lp + \pi p^2; \quad l' = l + 2\pi p.$$

$$23. (a) \xi = r(\sin \varphi_2 - \sin \varphi_1)/(\varphi_2 - \varphi_1), \\ \eta = -r(\cos \varphi_2 - \cos \varphi_1)/(\varphi_2 - \varphi_1),$$

onde φ_1, φ_2 são as coordenadas θ das extremidades do arco.

$$(b) \xi = (x_2 \operatorname{Sh} x_2 - x_2 \operatorname{Sh} x_1 - \operatorname{Ch} x_2 + \operatorname{Ch} x_1) / (\operatorname{Sh} x_2 - \operatorname{Sh} x_1),$$

$$\eta = [2(x_2 - x_1) + \operatorname{Sh} 2x_2 - \operatorname{Sh} 2x_1] / 4(\operatorname{Sh} x_2 - \operatorname{Sh} x_1),$$

onde (x_1, y_1) , (x_2, y_2) são as extremidades do arco.

$$24. (\alpha^2 + \beta^2)(b - a) + \frac{2}{3}(\beta^3 - \alpha^3).$$

$$25. (a) \operatorname{Sh} x_2 - \operatorname{Sh} x_1 + \frac{1}{3}(\operatorname{Sh}^3 x_2 - \operatorname{Sh}^3 x_1),$$

$$(b) (x_2^2 + 2) \operatorname{Sh} x_2 - (x_1^2 + 2) \operatorname{Sh} x_1 - 2x_2 \operatorname{Ch} x_2 + 2x_1 \operatorname{Ch} x_1,$$

se $0 \leq x_1 \leq x_2$.

§ 4, pág. 298.

$$1. \frac{dx}{dt} = -\frac{r \operatorname{sen}(2l/r)}{2\sqrt{l^2 - r^2 \operatorname{sen}^2(l/r)}} - \operatorname{sen} \frac{l}{r};$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{l' \cos(2l/r) + r^2 \operatorname{sen}^4(l/r)}{\sqrt{(l^2 - r^2 \operatorname{sen}^2(l/r))^3}} - \frac{1}{r} \cos \frac{l}{r}.$$

2. Horizontal.

$$3. u = v_0/(1 + ksv_0), \quad l = sv_0 + \frac{1}{2}ks^2.$$

$$4. (a) x = 4 \operatorname{arc} \operatorname{tg} e^t - \pi; \quad x = \pi.$$

$$5. (a) t = \frac{1}{\sqrt{2uM}} (y_0 \sqrt{y_0 - y} - y_0^{3/2} \operatorname{arc} \operatorname{tg} \sqrt{y/(y_0 - y)}) + \frac{1}{2} \pi y_0.$$

$$(b) \sqrt{2uM} (1/\bar{R} - 1/y_0); \quad (c) \frac{2uM}{\bar{R}}.$$

$$6. s = at, \quad r = \frac{k}{1 - e \cos at}, \quad \text{onde } a = \frac{(1 - e)^2}{k^2} \sqrt{ck};$$

$$\text{período} = \frac{2\pi}{a} = \frac{2\pi}{(1 - e)^2 c^{1/2}} k^{3/2}.$$

CAPÍTULO VI

§ 1, pág. 319

1. 0,26. 2. 0,182 3. Impossível; a série não é válida.

§ 2, pág. 325.

$$2. \frac{1}{1-x}; \quad \theta = \frac{1 - (1-x)^{1/(n+2)}}{x}.$$

$$\frac{1}{1+x}; \quad \theta = \frac{(1+x)^{1/(n+2)} - 1}{x}.$$

§ 3, pág. 330.

$$1. 1 + \frac{1}{2}x - \frac{1}{4(1+\theta x)^{3/2}}; \quad -\frac{1}{4} < R < -\frac{\sqrt{2}}{16}.$$

2. 1,5; erro de 6%, aproximadamente; 3. $1 + \frac{1}{3}x; |x| < 0,3$.

4. $1 + \frac{1}{3}x - \frac{1}{9}x^2; \frac{1}{81} \times 10^{-4}.$
5. (a) $1 + \frac{x}{n}; \frac{1}{2n} \left(\frac{1}{n} - 1 \right) \times 10^{-2}.$
 (b) $1 + \frac{x}{n} + \frac{1}{2n} \left(\frac{1}{n} - 1 \right) x^2; \frac{1}{6n} \left(\frac{1}{n} - 1 \right) \left(\frac{1}{n} - 2 \right) \times 10^{-4}.$
6. 0,010 0. 7. (a) 0,999 9; (b) 5,013 3; (c) 9,848 9. 8. 0,515.
9. $x^2 - \frac{x^4}{3} + \frac{2x^6}{45} + \frac{x^8}{8!} [-128 \cos(2\theta x)].$
10. $1 - \frac{3x^2}{2} + \frac{7x^4}{8} + \frac{3x^6}{46!} [243 \cos(3\theta x) + \cos(\theta x)].$
11. $-\frac{1}{2}x^2 - \frac{1}{12}x^4 - \frac{1}{45}x^6$
 $-16 \frac{x^8}{8!} [17 + 248 \operatorname{tg}^2(\theta x) + 756 \operatorname{tg}^4(\theta x) + 840 \operatorname{tg}^6(\theta x) + 315 \operatorname{tg}^8(\theta x)].$
12. $x + \frac{1}{3}x^3 + \frac{2}{15}x^5$
 $+16 \frac{x^7}{7!} [17 + 248 \operatorname{tg}^2(\theta x) + 756 \operatorname{tg}^4(\theta x) + 840 \operatorname{tg}^6(\theta x) + 315 \operatorname{tg}^8(\theta x)].$
13. $\frac{1}{2}x^2 + \frac{1}{12}x^4 + \frac{1}{45}x^6$
 $+16 \frac{x^8}{8!} [17 + 248 \operatorname{tg}^2(\theta x) + 756 \operatorname{tg}^4(\theta x) + 840 \operatorname{tg}^6(\theta x) + 315 \operatorname{tg}^8(\theta x)].$
14. $1 - x^2 + \frac{1}{2}x^4 - \frac{x^6}{3!} e^{-6x^2}.$
15. $1 + \frac{1}{2}x^2 + \frac{1}{24}x^4$
 $+ \frac{x^6}{6!} [720 \sec^2(\theta x) - 840 \sec^4(\theta x) + 182 \sec^6(\theta x) - \sec^8(\theta x)].$
16. $-\frac{1}{3}x - \frac{1}{45}x^3 - \frac{2}{945}x^5 - \dots$
17. $\frac{1}{6}x + \frac{7}{860}x^3 + \frac{31}{18120}x^5 + \dots$
18. $x - \frac{3}{2}x^2 + \frac{11}{6}x^3 + \frac{x^4}{4!} \frac{1}{(1+\theta x)^5} (-50 + 24 \log 1 + \theta x).$
19. $1 + x + \frac{1}{2}x^2 - \frac{3}{24}x^4 + \frac{x^6}{5!} e^{\operatorname{sen} \theta x} [\cos^5(\theta x) - 10 \cos^3(\theta x) + \cos(\theta x)$
 $- 10 \operatorname{sen}(\theta x) \cos^4(\theta x) + 15 \operatorname{sen}(\theta x) \cos^2(\theta x) + 6 \operatorname{sen}^3(\theta x) \cos(\theta x)].$
20. $x + \frac{1}{2}x^2; 0 < x < \pi/4.$
21. (a) $y = x^2 + x^4 + 2x^6 + \dots;$ (b) $y = 1 - x^2 - x^4 - 2x^6 - \dots;$
 (c) $y = x^8 + x^9 + \dots$

§ pág. 335.

1. 2. 3. $a = 8/3, \quad b = 16/3, \quad c = -5/3, \quad d = -5/3.$
 4. Terceira, e também, ordem zero, em $(0, 0)$; ordem zero em $(\frac{1}{2}, \frac{1}{4}).$
 5. Terceira ordem em $(0, 0).$

7. Tomemos P como origem, e a tangente à curva, em P , como eixo dos x . Sejam (x, y) as coordenadas de Q . O centro do círculo em questão ficará, neste caso, sobre o eixo dos x , no ponto $\eta = \frac{y}{2} + \frac{x^2}{2y}$; use o exemplo 6.

8. Tomemos os eixos como no exemplo anterior; seja y' a inclinação da curva em Q . As duas normais interceptam-se no eixo dos y , no ponto $\eta = y + \frac{x}{y'}$. Escrevamos $y = \frac{y''(0)}{2!}x^2 + \dots$, e façamos $x \rightarrow 0$.

9. Num ponto P , em que $\rho = \frac{(1 + y'^2)^{3/2}}{y''}$ for um máximo ou um mínimo, teremos necessariamente, $y''' = \frac{3y'y''}{(1 + y'^2)}$. Tomemos os eixos coordenados no exemplo 7. Neste caso, $y'''(0) = 0$, de sorte que a equação da curva, na vizinhança de $x = 0$, será $y = \frac{1}{2\rho}x^2 + ax^2 + \dots$. A equação do círculo osculador é $y = \frac{1}{2\rho}x^2 + bx^4 + \dots$, sendo o contacto, no mínimo, de 3.ª ordem.

10. Mínimo em $x = 0$.

Apêndice, pág. 341.

1. na^{n-1} . 2. $1/6$. 3. $1/30$. 4. 2. 5. 1.

6. Escrevamos a expressão como $\cotg x / \cotg 5x$: $1/5$.

7. $1/2$. 8. $1/3$. 9. Tomemos os logaritmos: 1.

10. e . 11. 2. 12. -2 .

CAPÍTULO VII

§ 1, pág. 348.

1. (a) 3,14; (b) 3,1415 2. 0,89.
3. 0,93.

§ 2, pág. 355.

1. $\bar{\epsilon}_{\text{Fe}} < -0,03 \text{ m}, < 0,007 \%$. 2. 0,693. 3. 1,609 438.
4. 3,141 59.

§ 3, pág. 360.

1. 1,075 5. 2. 4,493 4. 3. 1,475.
4. 0; 1,90; $-1,90$. 5. 1,045.

6. Escrevamos a equação sob a forma $z = 1 + 0,3x^3 - 0,1x^4$; 1,519.

7. $-1,236 \text{ l}; 3,236 \text{ l}; 5,000 \text{ l}$.

CAPÍTULO VIII

§ 1, pág. 376.

1. Utilizemos o fato que $\frac{1}{\nu(\nu+1)} = \frac{1}{\nu} - \frac{1}{\nu+1}$.
2. Decomponhamos $1/x(x+1)(x+2)$ em frações parciais, substituindo $x=1$, $x=2, \dots, x=\nu$ no resultado, cada um por sua vez, e somar.
4. Convergente para $\alpha > 0$.
5. Façamos $\Sigma a_\nu = A$. Para qualquer ϵ positivo, $|s_n - A| < \epsilon$ se n for maior do que um determinado m . Escrevamos

$$\frac{s_1 + \dots + s_N}{N} = \frac{s_1 + \dots + s_m}{N} + \frac{N-m}{N} \frac{s_{m+1} + \dots + s_N}{N-m}$$

e deixemos $N \rightarrow \infty$.

6. Sim.
7. Não.

§ 2, pág. 382.

1. Convergente.
2. Demonstremos, primeiramente, que $n! \cdot n^n \leq 2/n^2$, quando $n > 2$; convergente.
3. Divergente.
4. Cap. III, § 9, pág. 189, divergente.
5. Note-se que $(\log n) \log n = n \log(\log n)$ e $\log(\log n) > 2$ quando n é suficientemente grande; convergente.
6. Convergente.
7. $1/(n+1)^2$.

$$\begin{aligned} 8. \text{ Erro} &= \frac{1}{(n+1)!} \left[1 + \frac{1}{n+2} + \frac{1}{(n+2)(n+3)} + \dots \right] \\ &< \frac{1}{(n+1)!} \left[1 + \frac{1}{n+1} + \frac{1}{(n+1)^2} + \dots \right] \\ &< \frac{1}{(n+1)!} \frac{1}{1 - \frac{1}{n+1}} < \frac{1}{n \cdot n!}. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} 9. \text{ Erro} &= \frac{1}{(n+1)^{n+1}} + \frac{1}{(n+2)^{n+2}} + \dots \\ &< \frac{1}{(n+1)^{n+1}} + \frac{1}{(n+1)^{n+2}} + \frac{1}{(n+1)^{n+3}} + \dots < \frac{1}{n(n+1)^n}. \end{aligned}$$

$$10. \text{ Erro} = \frac{n+1}{2^{n+1}} + \frac{n+2}{2^{n+2}} + \dots. \text{ Para } n > 1,$$

$$n+2 < \frac{1}{2}(n+1), \quad n+3 < \frac{1}{2}(n+2) < \left(\frac{1}{2}\right)^2(n+1), \dots;$$

logo,

$$\text{Erro} < \frac{n+1}{2^{n+1}} \left[1 + \frac{1}{2} + \left(\frac{1}{2}\right)^2 + \dots \right] < \frac{n+1}{2^{n-1}}.$$

12. Convergente. 13. Comparar com $\int \frac{dx}{x(\log x)^a}$.

14. Comparar com $\int \frac{dx}{x \log x (\log \log x)^a}$.

16. Empregue-se a desigualdade de Schwarz.

17. $1 + \frac{1}{2} - \frac{2}{3} + \dots - \frac{2}{3n+3} = \sum_{p=1}^{3n+3} \frac{1}{p} - 3 \sum_{p=n+2}^{3n+3} \frac{1}{p} = \sum_{p=n+2}^{3n+3} \frac{1}{p}$;

empregando-se, então, a fórmula da pág. 381,

$$1 + \frac{1}{2} - \frac{2}{3} + \dots + \frac{1}{n} = \log n + C + \epsilon_n,$$

em que $\lim_{n \rightarrow \infty} \epsilon_n = 0$.

18. Efetuemos a soma desde $p = 1$ até $p = mn$:

$$\sum_{p=1}^{mn} \frac{\alpha_p^n}{p} = \sum_{p=kn}^{mn} \frac{1}{p} - \sum_{p=kn}^{n-1} \frac{n-1}{p} = \sum_{p=1}^{mn} \frac{1}{p} - \sum_{k=1}^m \sum_{p=1}^n \frac{n}{kn} = \sum_{p=m+1}^{mn} \frac{1}{p}.$$

§ § 3, 4, pág. 397.

3. (a) $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = \begin{cases} 0 & \text{se } x = 0 \\ 1 & \text{se } x \neq 0. \end{cases}$

(b) $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = \begin{cases} 0 & \text{se } x = 0 \\ 1 & \text{se } x \neq 0 \end{cases} \quad (\alpha > 0).$

A convergência não é uniforme, e $\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-1}^1 f_n(x) dx = \int_{-1}^1 \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) dx$.

4. $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = \begin{cases} 0 & \text{se } |x| < 1 \\ 1/2 & \text{se } |x| = 1 \\ 1 & \text{se } |x| > 1. \end{cases}$

9. Consideremos $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{1 - z^{2n}}$ para $-1 < z < +1$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{1 - y^{2n}}$ para $-1 < y < +1$.

10. Seja $\epsilon > 0$. Dividamos o intervalo pelos pontos $x_0 = a, x_1, \dots, x_m = b$ em subintervalos de comprimento menor do que $\epsilon/3M$. Para cada ponto x_1 podemos determinar um n_1 tão grande que $|f_n(x_1) - f_m(x_1)| < \epsilon/3$ quando $n, m > n_1$. Seja N o maior dos n_1, n_2, \dots, n_m . Podemos, então, demonstrar pelo teorema do valor médio que a desigualdade $|f_n(x) - f_m(x)| < \epsilon$ se verificará em cada subintervalo, desde que n e $m > N$.

§ § 5, 6, pág. 409.

Nota para os exemplos 1-20: Na maioria destes problemas, o critério da razão é eficaz; entretanto, para os exemplos 12-15, é preferível o da raiz.

- | | | |
|----------------|----------------|------------------------------|
| 1. $ z < 1$. | 2. $ z < 1$. | 3. $ z < 1$. |
| 4. $ z < 1$. | 5. $ z < 1$. | 6. $-\infty < x < +\infty$. |

7. $|x| < 1$. 8. $|x| < 1$. 9. $|x| < 1$.
 10. $|x| < 1$. 11. $|x| < 1$. 12. $|x| < 1/a$.
 13. $|x| < 1$. 14. $|x| < 1$. 15. $-\infty < x < +\infty$.
 16. $|x| < 4$. 17. $|x| < 1$. 18. $|x| < 1$ ou a , que é sempre o maior
 19. $|x| < 1$.
 20. Note-se que $1/n^{1+1/n}$ fica entre n^{-1} e n^{-2} ; $|x| < 1$.
 21. $\sum_{p=0}^{\infty} \frac{(\log a)^p}{p!} x^p$.
 22. $-\frac{1}{2} - \frac{x}{3} - \frac{x^2}{4} - \dots - \frac{x^n}{n+2} - \dots = -\frac{1}{x^2} \sum_{p=2}^{\infty} \frac{x^p}{p}$.
 23. Escrevamos $\sin^2 x = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos 2x$; $\sum_{p=1}^{\infty} \frac{(-1)^{p-1} 2^{2p-1}}{(2p)!} x^{2p}$.
 24. $1 + \sum_{p=1}^{\infty} \frac{(-1)^{p-1} 2^{2p-1}}{(2p)!} x^{2p}$.
 25. $\sum_{p=3}^{\infty} \frac{(-1)^{p-1} (2x)^{2p}}{32(2p)!} (15 + 32^p - 6 \cdot 2^{2p})$.
 26. $x^3 + \frac{1}{2} \frac{x^9}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \frac{x^{15}}{5} + \dots = x^3 + \sum_{p=2}^{\infty} \frac{(x^3)^{2p-1}}{2^{p-1}} \cdot \frac{1 \cdot 3 \dots (2p-3)}{2 \cdot 4 \dots (2p-2)}$.
 27. 1,4142.
 28. (a) $1 - \frac{1}{3 \cdot 3!} + \frac{1}{5 \cdot 5!} - \frac{1}{7 \cdot 7!} + \dots$.
 (b) $\frac{1}{2} + \frac{1}{3 \cdot 20} + \frac{1}{3 \cdot 2^{12}} + \dots$.
 (c) $1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \frac{1}{4^2} + \frac{1}{5^2} - \dots$.
 (d) Façamos $x = 1/k$; $\frac{1}{10} - \frac{2^5-1}{10^5} + \frac{2^5-1}{24 \cdot 10^5} - \dots$.
 29. (a) $x + x^2 + \frac{x^3}{3}$. (b) $x^2 - x^3 + \frac{11x^4}{12}$.
 (c) $x + \frac{x^2}{2} + \frac{13x^3}{24} + \frac{19x^4}{48}$. (d) $x^2 - \frac{x^4}{3}$.
 31. $|x| < \rho$. 32. $f(x) = 4e^x - x - 1$.

Apêndice, pág. 423.

1. Interrompamos a série no termo de ordem n . Teremos, então,

$$\frac{1}{2}x + \frac{1}{2 \cdot 4}x^2 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4 \cdot 6}x^3 + \dots + \frac{1 \cdot 3 \dots (2n-3)}{2 \cdot 4 \dots 2n}x^n < 1 - \sqrt{1-x} \leq 1.$$

Façamos $x = 1$; tôdas as somas parciais ≤ 1 .

2. Empreguemos a série do exemplo 1. Mostremos que o maior erro ocorre quando $x = 1$, e que pode ser tornado menor do que ϵ .

3. Escrevamos $|t| = \sqrt{1 - t^2} = \sqrt{1 - (1 - t^2)}$; façamos, então, $x = 1 - t^2$ no ex. 2.

4. A substituição $x = a + (b - a)t$ transforma a função $f(x)$ em $\varphi(t)$, $0 \leq t \leq 1$. Aproximar para $\varphi(t)$ por uma função poligonal $\psi(t)$ a menos de $\epsilon/2$ (exemplo 2, pág. 70). Representar $\psi(t)$ por uma soma da forma $a + bt + \sum c_i |t - t_i|$. Aproximar-se desta expressão por meio de um polinômio (exemplo 3) e substituir t pelo seu valor em função de x .

7. Se houvesse apenas um número finito de números primos, a identidade seria válida para qualquer s positivo, particularmente para $s = 1$. (Multiplicação das séries absolutamente convergentes.)

8. Demonstre-se, em primeiro lugar, por indução, que

$$(1 - x) \prod_{v=0}^{n-1} (1 + x^{2^v}) = 1 - x^{2^n}.$$

CAPÍTULO IX

§ § 1, 2, pág. 437.

3. $\sum_{v=0}^n \sin v\alpha$ = parte imaginária de $\sum_{v=0}^n e^{iva}$; $\sin \left(\frac{n+1}{2} \alpha \right) \alpha \sin \frac{n}{2} \alpha / \sin \frac{1}{2} \alpha$.

4. Empregue-se a fórmula $\sigma_n(\alpha) = \frac{1}{2}(1 - e^{ia})^{-1}(e^{-ina} - e^{(n+1)ia})$ na pág. 436.

5. Calculemos $\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sigma_k(\alpha) d\alpha$, e então empreguemos a expressão para $s_m(\alpha)$ em função de $\sigma_k(\alpha)$.

§ § 3, 4, pág. 446.

$$1. (a) \frac{e^{a\pi} - e^{-a\pi}}{\pi} \left[\frac{1}{2a} + \sum_{v=1}^{\infty} \frac{(-1)^v}{a^2 + v^2} (a \cos vx - v \sin vx) \right].$$

$$(b) \frac{8}{15} \pi^4 - 48 \sum_{v=1}^{\infty} \frac{(-1)^v}{v^4} \cos vx.$$

$$(c) \frac{\sin a\pi}{a} \sum_{v=1}^{\infty} (-1)^v \left[\frac{1}{v^2 - (a+1)^2} + \frac{1}{v^2 - (a-1)^2} - \frac{2}{v^2 - a^2} \right] \sin vx.$$

se a não fôr inteiro; $\frac{1}{2} \sin (a-1)x + \sin ax + \frac{1}{2} \sin (a+1)x$ se a fôr inteiro.

$$(d) \frac{b-a}{2\pi} + \frac{1}{n} \sum_{v=1}^{\infty} \left(\frac{\sin vb - \sin va}{v} \cos vx - \frac{\cos vb - \cos va}{v} \sin vx \right).$$

2. Apliquemos a transformação $z = -\pi + 2\pi t$ ao § 4, n.º 2, pág. 440.

3. $B_2(t) = t^2 - t + 1/6$; $B_3(t) = t^3 - 3/2 t^2 + 1/2 t$; $B_4(t) = t^4 - 2t^3 + t^2 - 1/30$.

4. $B_1(t)$ já foi dada no exemplo 2. Os outros desenvolvimentos são obtidos por integração sucessiva por (b) da definição do exemplo 3. Pode-se provar que as constantes de integração são iguais a zero.

5. Nos resultados para $B_2(t)$ e $B_4(t)$ dos exemplos 3 e 4, fazendo-se $t = 0$.

6. Nos resultados para $B_2(t)$ dos exemplos 3 e 4, fazendo-se $t = 1/\mu$.

$$8. \cos \pi x = \prod_{n=1}^{\infty} \left[1 - \frac{x^2}{(n + \frac{1}{2})^2} \right].$$

CAPÍTULO X

§ 2, pág. 465.

3. (a) Descontínua sobre a linha $x = 0$; (b) descontínua para $x = y = 0$; (c) descontínua na linha $x = -y$; (d) descontínua para $y = -x^2$.

§ 3, pág. 472.

$$1. (a) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{2x}{3\sqrt{(x^2 + y^2)^3}}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{2y}{3\sqrt{(x^2 + y^2)^3}},$$

$$(b) \frac{\partial f}{\partial x} = 2x \cos(x^2 - y), \quad \frac{\partial f}{\partial y} = -\cos(x^2 - y),$$

$$(c) \frac{\partial f}{\partial x} = e^{x-y}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = -e^{x-y},$$

$$(d) \frac{\partial f}{\partial x} = -\frac{1}{2\sqrt{(1+x+y^2+x^2)^3}}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = -\frac{y}{\sqrt{(1+x+y^2+x^2)^3}},$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{-z}{\sqrt{(1+x+y^2+x^2)^3}},$$

$$(e) \frac{\partial f}{\partial x} = yz \cos(xz), \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \sin(xz), \quad \frac{\partial f}{\partial z} = xy \cos(xz),$$

$$(f) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{x}{1+x^2+y^2}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{y}{1+x^2+y^2}.$$

$$2. (a) \frac{\partial f}{\partial x} = y, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = x, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = 1.$$

$$(b) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1}{x}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{1}{y}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = -\frac{1}{x^2}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = 0, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = -\frac{1}{y^2}.$$

$$(c) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1+y^2}{(1-xy)^2}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{1+x^2}{(1-xy)^2}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = \frac{2(1+y^2)y}{(1-xy)^3},$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = \frac{2(x+y)}{(1-xy)^3}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{2(1+x^2)x}{(1-xy)^3}.$$

$$(d) \frac{\partial f}{\partial x} = yx^{y-1}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = x^y \log x, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = y(y-1)x^{y-2},$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = xy^{-1}(1+y \log x), \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = x^y (\log x)^2.$$

$$(e) \frac{\partial f}{\partial x} = yxy^{-1}e^{(xy)}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = xy \log [xe^{(xy)}],$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = yxy^{-2}e^{(xy)}(yx' + y - 1),$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = xy^{-1}e^{(xy)}(1 + y \log x + yx' \log x),$$

$$\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = x' (\log x)^2 e^{(xy)}(1 + x').$$

3. Derivar $\varphi(x^2 + y^2) = \psi(x)\psi(y)$ parcialmente, em relação a x e a y . Eliminar $\varphi'(x^2 + y^2)$, fazer $y = 1$, e resolver a equação diferencial resultante: $f(x, y) = ae^{b(x^2 + y^2)}$.

§ 4, pág. 479.

$$1. (a) \frac{\partial f}{\partial x} = -\frac{x + y \cos z}{\sqrt{(x^2 + y^2 + 2xy \cos z)^3}}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = -\frac{y + x \cos z}{\sqrt{(x^2 + y^2 + 2xy \cos z)^3}},$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{xy \sin z}{\sqrt{(x^2 + y^2 + 2xy \cos z)^3}},$$

$$(b) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1}{\sqrt{z^2 + 2zy^2 + y^4 - x^2}}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = -\frac{2xy}{(z + y^2) \sqrt{z^2 + 2zy^2 + y^4 - x^2}},$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = -\frac{x}{(z + y^2) \sqrt{z^2 + 2zy^2 + y^4 - x^2}},$$

$$(c) \frac{\partial f}{\partial x} = 2x \left(1 + \frac{y}{1 + x^2 + y^2 + z^2} \right),$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \log(1 + x^2 + y^2 + z^2) + \frac{2y^2}{1 + x^2 + y^2 + z^2},$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{2yz}{1 + x^2 + y^2 + z^2},$$

$$(d) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1}{2(1 + x + yz) \sqrt{x + yz}}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{z}{2(1 + x + yz) \sqrt{x + yz}},$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \frac{y}{2(1 + x + yz) \sqrt{x + yz}}.$$

$$2. (a) \frac{\partial f}{\partial x} = x(x^2)x^x \left[\log x + (\log x)^2 + \frac{1}{x} \right]; \quad (b) \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1}{x^3 + 1/x^3} (2 \log x - 1).$$

$$5. z_x = 3, \quad z_y = 1; \quad z_r = z_x \cos \theta + z_y \sin \theta, \quad z_\theta = -z_x r \sin \theta + z_y r \cos \theta.$$

$$7. (a) ad - bc; \quad (b) 1/r; \quad (c) 4xy.$$

§ 5, pág. 485.

$$2. (a) -\frac{5}{4}; \quad (b) -\frac{\pi}{2}; \quad (c) -1; \quad (d) -1.$$

3. (a) $-\frac{21}{32}$; (b) π ; (c) 2; (d) $-\frac{19}{3}$.

4. Valor máximo 6, valor mínimo -6. 5. $\partial z/\partial x = -1$, $\partial z/\partial y = -1$.

§ 6, pág. 499.

1. (a) $a^2b^2(a^2 - b^2)/8$; (b) -4; (c) $\log 2$; (d) $e^{ab}/b - 1/b - a$;
(e) $\pi/16$; (f) $4/3$.

2. 2π .

3. Utilize-se da simetria da figura; $1/16$ do volume fica acima do triângulo com vértices (0, 0), (1, 0), (1, 1), e abaixo da superfície $x^2 + z^2 = 1$; $16/3$.

4. $\frac{1}{2}\pi(r-h)^2(2r+h)$.

	Área	Centro de gravidade	Momento em relação ao		Momento de inércia em relação ao	
			eixo dos x	eixo dos y	eixo dos x	eixo dos y
5. (a)	$\frac{1}{2}r^2$	(0, $4r/3\pi$)	$\frac{1}{2}r^3$	0	$\pi r^4/8$	$\pi r^4/8$
(b)	ab	($\frac{1}{2}a$, $\frac{1}{2}b$)	$\frac{1}{2}ab^3$	$\frac{1}{2}a^3b$	$\frac{1}{2}ab^4$	$\frac{1}{2}a^4b$
(c)	$4ab$	(0, 0)	0	0	$4ab^3/3$	$4a^3b/3$
(d)	πab	(0, 0)	0	0	$\pi ab^3/4$	$\pi a^3b/4$
(e)	$\frac{1}{2}ab$	($\frac{1}{2}a$, $\frac{1}{2}b$)	$\frac{1}{6}ab^3$	$\frac{1}{6}a^3b$	$ab^3/12$	$a^3b/12$

	Volume	Centro de gravidade	Momento de inércia em relação ao		
			eixo dos x	eixo dos y	eixo dos z
6. (a)	abc	($\frac{1}{2}a$, $\frac{1}{2}b$, $\frac{1}{2}c$)	$\frac{1}{2}abc(b^2+c^2)$	$\frac{1}{2}abc(c^2+a^2)$	$\frac{1}{2}abc(a^2+b^2)$
(b)	$\frac{2}{3}\pi a^3$	(0, 0, $3a/8$)	$4\pi a^5/15$	$4\pi a^5/15$	$4\pi a^5/15$
(c)	$\frac{1}{6}abc$	($\frac{1}{4}a$, $\frac{1}{4}b$, $\frac{1}{4}c$)	$abc(b^2+c^2)/60$	$abc(c^2+a^2)/60$	$abc(a^2+b^2)/60$

CAPÍTULO XI

§ 2, pág. 509.

1. $c_1e^t + c_2e^{2t}$; $e^{2t} - e^t$.

2. $c_1e^{-t} + c_2e^{-t}$; $e^{-t} - e^{-2t}$.

3. $c_1e^{1/2t} + c_2e^{-t}$; $2/3(e^{1/2t} - e^{-t})$.

4. $c_1e^{-2t} + c_2te^{-2t}$; te^{-2t} .

5. $c_1e^{-1/2t} + c_2te^{-1/2t}$; $te^{-1/2t}$.

6. $e^{-1/2t} \left(c_1 \cos \frac{\sqrt{3}}{2} t + c_2 \sin \frac{\sqrt{3}}{2} t \right) = ae^{-1/2t} \cos \frac{\sqrt{3}}{2} (t - \delta)$;

$\frac{2}{\sqrt{3}} e^{-1/2t} \sin \frac{\sqrt{3}}{2} t$; $\nu = \sqrt{3}/2$, $T = 4\pi/\sqrt{3}$, $a = 2/\sqrt{3}$, $\delta = \pi/\sqrt{3}$.

7. $\sqrt{2}e^{-1/2t} \cos \frac{1}{2}(t + \frac{1}{2}\pi)$; $a = \sqrt{2}$, $\delta = -\pi/2$, $\nu = \frac{1}{2}$.

§ 3, pág. 519.

$$1. -\frac{e^{-t}}{1+\omega^2} + \frac{2e^{-2t}}{4+\omega^2} + \frac{(2-\omega^2)\cos\omega t + 3\omega\sin\omega t}{(1+\omega^2)(4+\omega^2)};$$

$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{(1+\omega^2)(4+\omega^2)}}, \quad \operatorname{tg}\omega\delta = \frac{3\omega}{2-\omega^2}, \quad \omega = 0.$$

$$2. \frac{e^{-1/2t} \left[(\omega^2 - 1) \cos \frac{\sqrt{3}}{2}t - \frac{1}{\sqrt{3}}(\omega^2 + 1) \sin \frac{\sqrt{3}}{2}t \right]}{1 - \omega^2 + \omega^4}$$

$$+ \frac{(1 - \omega^2)\cos\omega t + \omega\sin\omega t}{1 - \omega^2 + \omega^4};$$

$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{1 - \omega^2 + \omega^4}}, \quad \operatorname{tg}\omega\delta = \frac{\omega}{1 - \omega^2}, \quad \omega = \frac{1}{\sqrt{2}}.$$

$$3. \frac{e^{-1/2t} \left[\omega \cos \frac{\sqrt{3}}{2}t + \frac{1}{\sqrt{3}}\omega(2\omega^2 - 1) \sin \frac{\sqrt{3}}{2}t \right]}{1 - \omega^2 + \omega^4}$$

$$+ \frac{(1 - \omega^2)\sin\omega t - \omega\cos\omega t}{1 - \omega^2 + \omega^4};$$

$$\alpha, \operatorname{tg}\omega\delta, \quad \omega \text{ como no exemplo 2.}$$

$$4. \frac{-e^{-1/2t}[(1 - 2\omega^2)\cos \frac{1}{2}t + (1 + 2\omega^2)\sin \frac{1}{2}t]}{1 + 4\omega^4}$$

$$+ \frac{(1 - 2\omega^2)\cos\omega t + 2\omega\sin\omega t}{1 + 4\omega^4};$$

$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{1 + 4\omega^4}}, \quad \operatorname{tg}\omega\delta = \frac{2\omega}{1 - 2\omega^2}, \quad \omega = 0.$$

$$5. e^{-2t} \left[\frac{(\omega^2 + 4)^2}{\omega^2 - 4} - \frac{2t}{\omega^2 + 4} \right] + \frac{(4 - \omega^2)\cos\omega t + 4\omega\sin\omega t}{(\omega^2 + 4)^2}.$$

§ 4, pág. 527.

$$1. \log(1 + y^2)(y + \sqrt{y^2 + 1}) + 2(1 + x)^{-1/2} = c$$

$$2. (y^2 - 2x^3)/y = c.$$

$$3. \log y - \int^{x/y} \frac{v \, dv}{\log v - v^2} = c.$$

$$4. 1/y = \log x + 1 + cx.$$

$$5. x = \operatorname{arc} \operatorname{tg} y - 1 + ce^{-x^2/2}.$$

$$6. y^2 = \sin x - \cos x + ce^{-x}.$$

$$7. cy^2 = e^{xy-1/x^2}.$$

$$8. y^3 = x - 2 + ce^{-x}.$$

$$9. \cos x \cdot \cos y = c.$$

$$10. ye^{x/2} + x = c.$$

$$11. x = c_1 e^t + c_2 t e^t + c_3 t^2 e^t.$$

$$12. x = c_1 e^{3t} + c_2 t e^{3t} + c_3.$$

$$13. y = c_1 \cos x + c_2 \sin x + c_3 x \cos x + c_4 x \sin x.$$

$$14. y = c_1 + c_2 e^{-x} \cos \frac{\sqrt{3}}{2} x + c_3 e^{-x} \sin \frac{\sqrt{3}}{2} x.$$

$$15. y = c_1 e^x + c_2 x e^x + c_3 e^{-x} + c_4 x e^{-x} + c_5 \cos x + c_6 \sin x + c_7 x \sin x + c_8 x \cos x.$$

$$16. y = c_1 + c_2 e^{x/2}.$$

$$17. e^{-x} = c_1 \sec(x + c_2).$$

$$18. y = c_1 + c_2 x + c_3 e^x + c_4 e^{-x}.$$

$$19. y = c_1 \operatorname{arc} \operatorname{tg} x + c_2.$$

$$20. x = \int^y \frac{dy}{2 \log |y-1| + c_1} + c_2.$$

$$21. x = -1/(c_1 t + c_2).$$

$$22. s = (\operatorname{arc} \operatorname{sen} t)^2 + c_1 \operatorname{arc} \operatorname{sen} t + c_2.$$

$$23. t + c_2 = \frac{1}{c_1} \sqrt{c_1 s^2 - 2ks} - \frac{2k}{c_1} \operatorname{arc} \operatorname{sen} \sqrt{\frac{c_1 s}{2k}}.$$

EXEMPLOS DIVERSOS

CAPÍTULO I

1. Empregar o § 5, n.º 7 (pág. 34).
2. $39 = 1 \cdot 3^4 + 1 \cdot 3^3 + 1 \cdot 3 + 0$, logo, a resposta pedida é 1 110.
3. (a) 10 011 100; (b) 2 130.
4. (a) 758; (b) 5 954; (c) 10 000; (d) 0,2; (e) 0,023; (f) 0,249 7.
5. (a) $1,41 < \sqrt{2} < 1,42$; (b) 2,65
6. (a) $x \leq \frac{-3 - \sqrt{5}}{2}$, $x \geq \frac{-3 + \sqrt{5}}{2}$
 (b) Todos os valores de x .
 (c) $x \leq -3 - 2\sqrt{2}$; $-3 + 2\sqrt{2} \leq x \leq 3 - 2\sqrt{2}$; $x \geq 3 + 2\sqrt{2}$.
 (d) $x \geq -2$
7. Elevem-se ao quadrado ambos os membros. Sômente haverá igualdade se $a = b$.
8. Empregar o exemplo 7. Sômente haverá igualdade, se $a = b$.
9. Somem-se as três desigualdades $a^2 + b^2 \geq 2ab$, $b^2 + c^2 \geq 2bc$, $c^2 + a^2 \geq 2ca$.
 (b) Multipliquem-se as três desigualdades

$$\frac{a+b}{2} \geq \sqrt{ab}, \quad \frac{b+c}{2} \geq \sqrt{bc}, \quad \frac{c+a}{2} \geq \sqrt{ca}.$$

 (c) Somem-se desigualdades do tipo $a^2b^2 + b^2c^2 \geq 2b^2ac$.
10. Aplique-se a desigualdade de Schwarz aos números x_1, x_2, x_3 e 1, 1, 1.
11. Obtemos, da relação $(a - a_i)(b_i - b_j) \geq 0$, a seguinte soma

$$a_i b_i + a_j b_j \geq a_i b_j + a_j b_i$$

 para todos os valores inteiros de i e j , desde 1 até n .
12. (a) Desenvolver $(1 - 1)^n$ pelo teorema do binômio.
 (c) Desenvolver e reunir os termos em x^n da identidade $(1+x)^n(1+x)^n = (1+x)^{2n}$.
14. $n^2(n+1)^2/4$.
15. (a) Escrever $\frac{1}{v(v+1)(v+2)} = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{v(v+1)} - \frac{1}{(v+1)(v+2)} \right]$ e somar desde $v = 1$ até n ; $\frac{1}{4} - \frac{1}{2n(n+1)}$.
 (b) $\frac{n(3n+5)}{2(n+1)(n+2)}$; (c) $\frac{7n^2+21n+8}{36(n+1)(n+2)}$.

16. (a) $\frac{1}{2}(n^2 - n + 2)$; (b) $\frac{1}{6}(5n^3 - 18n^2 + n - 30)$.
 17. (a) $n(n^2 + 5)/6$; (b) $n(n-5)(5n^2 + 11n + 26)/24$.
 18. Admitindo-se a veracidade do teorema para $n=m$, multiplicá-lo por $(a+b)$, obtendo-o para $n = m+1$. Verificar o teorema para $n = 1, 2$.
 19. (a) 1; (b) $\frac{1}{4}$; (c) ∞ .

$$\begin{aligned} 25. (c) \text{ Se } m > n, |a_m - a_n| &= \frac{1}{(n+1)!} + \frac{1}{(n+2)!} + \dots + \frac{1}{m!} \\ &= \frac{1}{(n+1)!} \left[1 + \frac{1}{n+2} + \frac{1}{(n+2)(n+3)} + \dots + \frac{1}{(n+2)\dots m} \right] \\ &< \frac{1}{(n+1)!} \left[1 + \frac{1}{n+1} + \frac{1}{(n+1)^2} + \dots + \frac{1}{(n+1)^{m-n+1}} \right] \\ &< \frac{1}{(n+1)!} \frac{1}{1 - \frac{1}{n+1}} < \frac{1}{n \cdot n!} \end{aligned}$$

(d) O mesmo que (c).

$$26. \text{ Seja } c_n = \sum_{r=0}^n \frac{1}{r!}, \quad d_n = \sum_{r=0}^n \frac{(-1)^r}{r!}.$$

$$c_n d_n = \sum_{r=0}^n \sum_{s=0}^n \frac{(-1)^s}{r! s!}, \text{ e fazendo } r+s = \mu, \text{ teremos}$$

$$c_n d_n = \sum_{\mu=n+1}^{2n} \sum_{r=0}^{\mu} \frac{(-1)^r}{r! (\mu-r)!} + \sum_{\mu=0}^n \sum_{r=0}^{\mu} \frac{(-1)^r}{r! (\mu-r)!}.$$

$$\text{Agora, } \sum_{r=0}^{\mu} \frac{(-1)^r}{r! (\mu-r)!} = 0 \text{ se } \mu > 0, \text{ de sorte que}$$

$$\begin{aligned} \left| c_n d_n - 1 \right| &= \left| \sum_{\mu=n+1}^{2n} \sum_{r=0}^{\mu} \frac{(-1)^r}{r! (\mu-r)!} \right| < \sum_{\mu=n+1}^{2n} \frac{2^{\mu}}{\mu!} \\ &< \frac{2^{n+1}}{(n+1)!} \left[1 + \frac{2}{n+1} + \frac{2^2}{(n+1)^2} + \dots \right] \\ &< \frac{2^{n+1}}{(n+1)!} \frac{1}{1 - \frac{2}{n+1}} < \frac{2^{n+1}}{(n-1) \cdot n!}. \end{aligned}$$

Desde que $\frac{2^n}{n!} \rightarrow 0$ quando $n \rightarrow \infty$, $c_n d_n \rightarrow 1$ e $\lim_{n \rightarrow \infty} d_n = \frac{1}{e}$.

27. (a) A sequência é monotonamente crescente sendo limitada superiormente por 2, visto que, se $a_n < 2$, $a_{n+1} = \sqrt{2 + a_n} < \sqrt{4} < 2$.

(b) Seja $\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = a$. Empreguemos a relação $a_{n+1} = \sqrt{2 + a_n}$ para obtermos $a = \sqrt{2 + a}$ ou $a = 2$.

$$33. (a) 1; (b) 1; (c) 1/e.$$

$$35. (a) \frac{1}{1!}; (b) \frac{1}{100!}; (c) \frac{e}{1+e}.$$

36. (a) $4\epsilon/(1+2\epsilon)$; (b) $\epsilon/7$; (c) $\arccos(1-\epsilon)$.
39. Utilize-se o fato de que se x for racional, $n!x$ será um inteiro positivo para todos os valores suficientemente grandes de n .
40. (a) Contínua; (b) Descontínua em $x=0$; (c) Descontínua em $x=0, \pm 1, \pm 2, \dots$; (d) Descontínua para todos os valores de x .
42. Sim; considerem-se os sinais em $x=0$ e em $x=\pi/5$.
44. Seja ϵ uma quantidade arbitrária qualquer. Teremos $|f(x')-f(x'')|<\epsilon$ desde que, unicamente, $|x'-x''|<\delta$. Então, para, $|f(x')-f(x'')|<\epsilon$ se $|x'-x''|<\delta$, que é o critério de convergência de Cauchy.
45. (a) $(x^2+y^2-bx)^2=a^2(x^2+y^2)$.
 (b) $3x^2-4x-4+4y^2=0$.
 (c) $x^2=y^2(2a-x)$.
 (d) $x^2+y^2=3axy$.
47. (a) Círculo com o centro em $-\frac{5}{3}i$ e raio $\frac{4}{3}$.
 (b) Se $k>1$, círculo com centro em $-\frac{1}{k^2-1}\alpha + \frac{k^2}{k^2-1}\beta$ e raio $\frac{k^2}{k^2-1}|\beta-\alpha|$; se $k<1$, permuta-se α e β ; se $k=1$, a bissetriz perpendicular à linha que une α, β .
 (c) Consideram-se as três possibilidades: $k<1, =1, >1$.
48. A "desigualdade triangular": a soma de dois lados de um triângulo é maior do que o terceiro lado.
49. A soma dos quadrados das diagonais de um paralelogramo é igual à soma dos quadrados de todos os lados.

CAPÍTULO II

52. $\frac{1}{x} - \frac{1}{x} \cos \frac{1}{x}$.
53. $f'(x) = (1+2x) \sin \frac{1}{x} - \left(1 + \frac{1}{x}\right) \cos \frac{1}{x}$, $x \neq 0$; $f'(0)$ não existe, mas o quociente das diferenças $\frac{f(x)-f(0)}{x}$ tem os limites superior e inferior, respectivamente, $+1$ e -1 , à medida que $x \rightarrow 0$.
54. $f''(x) = \left(\frac{2}{x^3} - \frac{1}{x}\right) \sin x - \frac{2}{x^2} \cos x$, $x \neq 0$; $f''(0) = -\frac{1}{3}$.
55. Empregue-se o teorema do valor médio.
56. Empregue-se o teorema do valor médio.
57. Considere-se $\varphi(x) = [f(x+h)-f(x)]/h$. Provar que esta expressão assume valores acima e abaixo de μ , para valores de h pequenos (fixos); logo, verificar-se-á $\varphi(x) = \mu$ para algum valor de x . Empregue-se, então, o teorema do valor médio.

58. Determina-se a equação da tangente $y = g(x)$ e aplica-se o teorema do valor médio a $f'(x) - g'(x)$, usando-se o resultado do exemplo n.º 55.

59. Estabelece-se a equação da corda que liga os pontos $x = x_1$, $x = x_2$ da curva, $y = g(x)$; considera-se, então, $h(x) = f(x) - g(x)$, $h''(x) = f''(x) \geq 0$. Se $h(x) > 0$ em algum ponto do intervalo $x_1 \leq x \leq x_2$, haverá um ponto ξ com $h'(\xi) = 0$; $h(\xi) < 0$; empregue-se, então, o exemplo n.º 58.

60. Utilize-se o exemplo n.º 59.

61. 0,006.

62. (a) $\frac{1}{2}x^{-1/2}$; (b) $\sec^2 x$.

63. Emprega-se o exemplo n.º 62. (a) 2; (b) 1.

66. Seja $\mu = \frac{1}{a} \int_0^a u(t) dt$. Determina-se a equação $y = g(x)$ da tangente à curva $y = f(x)$ no ponto $x = \mu$. Ter-se-á $f(x) \geq g(x)$ para todos os valores de x (exemplo n.º 58). Façamos $x = u(t)$ e integremos.

67. Suponhamos que a aceleração é menor do que 4 em qualquer posição. Neste caso, $v < 4t$, e semelhantemente, $v < 4 - 4t$. A distância percorrida, $s = \int_0^1 v dt$ é, então, menor do que 1.

CAPÍTULO III

$$68. (a) \left(\frac{2 \operatorname{tg} x}{\cos^2 x} + \cot x \right) e^{4x^2 + 1 + \log_{10} x}.$$

$$(b) 4(x+2)^8 (x^2+1)^{5/7} \sqrt[3]{1-x^2} - \frac{2x}{3\sqrt[3]{(1-x^2)^2}} (x+2)^4 (x^2+1)^{4/7} + \frac{10}{7} x(x^2+1)^{-2/7} (x+2)^4 \sqrt[3]{1-x^2}.$$

$$(c) -x \sin x + \cos x + 3x^2 \sin x + x^3 \cos x - \frac{3x^3}{\sin x} + \frac{x^3 \cos x}{\sin^2 x}.$$

6. O denominador não deve anular-se para valor algum, real, de x . Igualmente, o numerador da derivada não deve anular-se. As condições são: $ac - b^2 > 0$, $a > 0$, $cb - a\beta = 0$, $\alpha \neq 0$, ou $a = b = 0$, $\alpha \neq 0$, $c \neq 0$.

70. Máximo para $x = -1/e$, mínimo para $x = 1/e$, inflexões nos pontos $(0, 1)$ e $(2 + \log x^2)^3 + 2/x = 0$.

74. Seja T um triângulo de área dada e menor perímetro, sendo b um dos seus lados. Fixando-se b , T será o triângulo de base dada b e com área estabelecida, com o menor perímetro. Logo, T será isósceles, com os dois lados diferentes de b , iguais entre si. Mas, b é qualquer lado, de sorte que o triângulo T é equilátero.

Analicamente, basta considerar somente o caso do triângulo isósceles. Sejam as coordenadas dos vértices $(-x)$, 0 , $(z, 0)$ e $\left(0, \frac{A}{x}\right)$; o perímetro será, portanto, $2x + \frac{2}{x}\sqrt{x^4 + A^2}$. Iguale-se a primeira derivada a zero estabelecendo, então, a segunda derivada.

75. Em face do exemplo 71, considerem-se apenas triângulos isósceles.

76. Em vista do exemplo 72, considerem-se somente os triângulos isósceles.

77. (a) A derivada de $(1+x)e^x$ é sempre positiva para $x \geq 0$. O mínimo para $x \geq 0$ se dá quando $x = 0$, a saber, 1; (b) integra-se (a) desde 0 até x ; (c) integra-se (b) desde 0 até x .

78. Seja $f(\theta) = \frac{[a^p + (1-\theta)b^p]^{1/p}}{[a^q + (1-\theta)b^q]^{1/q}}$; teremos $f(0) = f(1) = 1$. Determinar $f'(\theta)$

e mostrar que tanto $f'(\theta) = 0$ como $f''(\theta) = 0$ se verificam para um único valor de θ no intervalo de 0 a 1. No último caso, mostrar que $f(\theta)$ nunca é igual a 1, visto que $0 < \theta < 1$. Calcula-se, então, $f'(0)$ que é igual, exceto para um fator positivo, a

$$b^p \frac{a^p - b^p}{p} - b^q \frac{a^q - b^q}{q} = \int_b^a b^p x^{p-1} (b^{a-p} - x^{a-p}) dx,$$

que é negativo, salvo quando $a = b$. Portanto, $f(\theta) \leq 1$.

79. O sinal de igualdade é válido somente quando $f'(0) = 0$, ou $a = b$.

82. Fazer com que $a - \theta b^{\theta-1} [a + (1-\theta)b]$ seja um mínimo.

85. (a) Superior; (b) o mesmo; (c) inferior; (d) superior.

86. Integrar o primeiro membro, somar, e derivar novamente.

89. $\frac{d^{n+1}}{dx^{n+1}} (e^{x^2/2}) = \frac{d^n}{dx^n} (xe^{x^2/2}) = x \frac{d^n}{dx^n} (e^{x^2/2}) + n \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} (e^{x^2/2})$ pela regra de Leibnitz.

90. Eliminar u_{n+1} de ambas as equações; $nu_{n+1} = u_n'$; derivar uma das equações, empregando esta relação.

$$91. u_n(x) = x^n + \frac{n(n-1)}{2} x^{n-2} + \frac{n(n-1)(n-2)(n-3)}{2 \cdot 4} x^{n-4} + \dots$$

92. Aplicar a regra de Leibnitz a

$$(a) \frac{d^{n+1}}{dx^{n+2}} (x^2 - 1)^{n+1} = \frac{d^{n+2}}{dx^{n+2}} [(x^2 - 1) \cdot (x^2 - 1)^n];$$

$$(b) \frac{d^{n+1}}{dx^{n+2}} (x^2 - 1)^{n+1} = \frac{d^{n+1}}{dx^{n+1}} [2(n+1)x \cdot (x^2 - 1)^n].$$

(c) Igualar as duas expressões de P'_{n+1} em (a) e (b).

$$93. P_n(x) = \frac{2(n)!}{2^n(n!)^2} \left[x^n - \frac{n(n-1)}{2(2n-1)} x^{n-2} + \frac{n(n-1)(n-2)(n-3)}{2 \cdot 4 \cdot (2n-1)(2n-3)} x^{n-4} \dots \right].$$

94. O mesmo como no exemplo n.º 93.

95. Pelo teorema do binômio, $\sum_{n=0}^p \binom{p}{n} \lambda_n(x) = (x+1-x)^p = 1$.

Também, derivando

$$(a+x)^p = \sum_{n=0}^p \binom{p}{n} a^{p-n} x^n$$

k vezes, teremos:

$$\binom{p}{k} (a+x)^{p-k} = \sum_{n=k}^p \binom{p}{n} \binom{n}{k} a^{p-n} x^{n-k}.$$

Multiplicando por x^k e fazendo $a = 1-x$, virá:

$$\binom{p}{k} x^k = \sum_{n=k}^p \binom{n}{k} \binom{p}{n} (1-x)^{p-n} x^n = \sum_{n=k}^p \binom{n}{k} \lambda_{n,p}(x)$$

CAPÍTULO IV

$$96. \frac{1}{18} x^{13/12} - \frac{9}{8} x^{5/6} + \frac{4}{3} x^{2/3} + \frac{19}{7} x^{7/12} - 2x^{1/2} - 3x^{1/3} + 4x^{1/4} + 12x^{1/12} \\ - 2 \log(1+x^{1/4}) - 4 \log(1+x^{1/12}) - 4 \sqrt[3]{3} \arcsin \frac{2}{\sqrt{3}} (x^{1/12} - 1/2).$$

$$97. \frac{4}{7}(1+e^x)^{7/4} - \frac{4}{3}(1+e^x)^{3/4}.$$

$$98. -6 \sqrt[3]{(1+x)^2} \left[\frac{1}{4} + \frac{1}{8} \sqrt[3]{1+x} + \frac{1}{8} \sqrt[3]{1+x} + \frac{1}{7} \sqrt[3]{1+x} \right. \\ \left. + \frac{1}{8} \sqrt[3]{(1+x)^2} + \frac{1}{6} \sqrt[3]{(1+x)^3} \right].$$

$$99. \text{Façamos } x + \frac{1}{x} = t: \frac{1}{2} \log \frac{x^2 - x + 1}{x^2 + x + 1}.$$

$$100. \frac{1}{n} \arccos \frac{1}{x^n}.$$

$$101. \frac{1}{n!} \left[\log x - \binom{n}{1} \log(x+1) + \binom{n}{2} \log(x+2) - + \dots \right. \\ \left. = \binom{n}{n} \log(x+n) \right].$$

$$102. \frac{(n-1)(n-3)\dots 1}{n(n-2)\dots 2} \cdot \frac{\pi}{2} \text{ se } n \text{ for par; } \frac{(n-1)(n-3)\dots 2}{n(n-2)\dots 3} \text{ se } n \text{ for ímpar.}$$

$$103. 2^{1/2}/(1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 7 \cdot 9 \cdot 11 \cdot 13). \quad 104. \frac{(2n)!}{2^{2n}(n!)^2} \cdot \frac{\pi}{2}.$$

$$105. \frac{2^{2n}(n!)^2}{(2n+1)!}. \quad 106. \pi/16. \quad 107. \pi/32.$$

$$108. \int x^a (\log x)^m dx = \frac{x^{a+1} (\log x)^m}{a+1} - \frac{m}{a+1} \int x^a (\log x)^{m-1} dx.$$

$$109. \int x^a e^{bx} \sin bx dx = \frac{x^a e^{ax}}{a^2 + b^2} (a \sin bx - b \cos bx) \\ - \frac{an}{a^2 + b^2} \int x^{a-1} e^{ax} \sin bx dx + \frac{bn}{a^2 + b^2} \int x^{a-1} e^{ax} \cos bx dx.$$

$$110. \int x^n e^{ax} \cos bx \, dx = \frac{x^n e^{ax}}{a^2 + b^2} (a \cos bx + b \sin bx) - \frac{an}{a^2 + b^2} \int x^{n-1} e^{ax} \cos bx \, dx - \frac{bn}{a^2 + b^2} \int x^{n-1} e^{ax} \sin bx \, dx.$$

$$111. \int e^{ax} \operatorname{Sh} bx \, dx = \frac{e^{ax}}{b^2 - a^2} (b \operatorname{Ch} bx - a \operatorname{Sh} bx).$$

$$112. \int e^{ax} \operatorname{Ch} bx \, dx = \frac{e^{ax}}{b^2 - a^2} (b \operatorname{Sh} bx - a \operatorname{Ch} bx).$$

114, 115, 116. Integrar por partes.

117. $2^{n-1} (n!)^2 / (2n+1)!$.

118. Convergente.

119. Convergente.

120. Convergente se $n > -1$; divergente se $n \leq -1$.121. Convergente se $n > -1$, $m > -1$; de outra maneira é divergente.122. Convergente se $n > 0$, $m > -1$; de outra maneira é divergente.

123. Convergente.

124. Divergente.

125. Convergente.

126. Convergente.

127. Convergente se $n > 0$; divergente quando $n \leq 0$.128. Convergente quando $m > n - 1$; divergente se $m \leq n - 1$.

129. Convergente. Considere-se

$$\int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} = \left[\int_{\nu\pi}^{(\nu+\epsilon)\pi} + \int_{(\nu+\epsilon)\pi}^{(\nu+1-\epsilon)\pi} + \int_{(\nu+1-\epsilon)\pi}^{(\nu+1)\pi} \right] \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x}$$

O integrando é < 1 na primeira e na última das integrais, sendo $< \frac{1}{x^4 \nu^4 \sin^2 \epsilon\pi}$, na segunda, de sorte que

$$\int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} < 2\epsilon\pi + \frac{\pi}{x^4 \nu^4 \sin^2 \epsilon\pi}.$$

Escolhamos $\epsilon = \frac{1}{\nu^{1/2}}$; então, $\sin \epsilon\pi > \frac{1}{2} \epsilon\pi$, e

$$\int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} < \frac{k}{\nu^{1/2}} < k \int_{\nu-1}^{\nu} \frac{dx}{x^{1/2}},$$

onde k é constante. Finalmente,

$$\begin{aligned} \int_A^B \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} &< \int_{n\pi}^{m\pi} \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} < k \int_{(n-1)\pi}^{(m-1)\pi} \frac{dx}{x^{1/2}} \\ &= \frac{3k}{\pi^{1/2}} \left[\frac{1}{\sqrt[n-1]} - \frac{1}{\sqrt[m-1]} \right] < \frac{3k}{\pi^{1/2} \sqrt[n-1]} \rightarrow 0 \text{ quando } n \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

$$\text{Ou, } \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{dx}{1+x^4 \sin^2 x} < \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{dx}{1+(\nu\pi)^4 \sin^2 x} < \frac{\pi}{\sqrt{1+(\nu\pi)^4}} < \frac{k}{\nu^2}.$$

$$130. \int_0^A \frac{x \, dx}{1+x^2 \operatorname{sen}^2 x} > \int_0^A \frac{x \, dx}{1+x^2} > \frac{1}{2} \log(1+A^2); \text{ divergente.}$$

131. Convergente quando $\beta < -2$, $\beta + 1 < \alpha < -1$ ou $\beta > 0$, $-1 < \alpha < \beta/2 - 1$; de outra maneira é divergente.

Suponhamos que $\beta \leq 0$. Neste caso, $\int_0^\infty \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x}$ convergirá somente quando $\alpha < -1$; $\int_0^\infty \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x}$ comporta-se como $\int_0^\infty \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^{\beta-2}}$, isto é, quando $\beta + 2 \geq 0$, teremos $\alpha > -1$, ao contrário da dedução anterior; se $\beta + 2 < 0$, $\alpha - \beta - 2 > -1$.

Suponhamos, ainda, que $\beta > 0$. Então, $\int_0^\infty \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x}$ convergirá somente quando $\alpha > -1$. Além disso,

$$\begin{aligned} \frac{\nu^{\alpha-\beta-1}}{\sqrt{1+(\nu+1)\beta\pi^\beta}} &= \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{(v\pi)^\alpha \, dx}{1+(\nu+1)\beta\pi^\beta \operatorname{sen}^2 x} \\ &< \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x} < \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{(\nu+1)^\alpha \pi^\alpha \, dx}{1+(\nu\pi)^\beta \operatorname{sen}^2 x} < \frac{(\nu+1)^{\alpha-1}}{\sqrt{1+(\nu\pi)^\beta}} \end{aligned}$$

$$\text{ou } k_1 \nu^{\alpha-\beta/2} < \int_{\nu\pi}^{(\nu+1)\pi} \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x} < k_2 \nu^{\alpha-\beta/2}.$$

Logo $\int_0^\infty \frac{x^\alpha \, dx}{1+x^\beta \operatorname{sen}^2 x}$ será convergente quando, e somente quando $\alpha - \beta/2 < -1$.

A integral pode ser calculada, igualmente, pelo método exposto no exemplo n.º 129.

$$\begin{aligned} 132. \int_a^\infty \frac{f(\alpha x) - f(\beta x)}{x} \, dx &= \int_{a\alpha}^\infty \frac{f(x)}{x} \, dx - \int_{a\beta}^\infty \frac{f(x)}{x} \, dx \\ &= \int_{a\alpha}^{a\beta} \frac{f(x)}{x} \, dx = L \log \frac{\beta}{\alpha} + \int_{a\alpha}^{a\beta} \frac{f(x) - L}{x} \, dx. \end{aligned}$$

Mostrar que esta última integral tende para zero quando $a \rightarrow 0$.

$$134. \text{ Consideremos } \int_a^b \frac{f(\alpha x) - f(\beta x)}{x} \, dx, \text{ e procedamos como no exemplo n.º 132.}$$

135. Na fórmula $\Gamma(n) = \int_0^\infty e^{-t} t^{n-1} \, dt$ deve-se substituir $t = x^2$ e $t = \log \frac{1}{x}$ respectivamente.

CAPÍTULO V

$$136. (a) \, x^6 + y^5 = 5ax^2y^2; (b) \, x = a \arccos \frac{a-y}{b} + \sqrt{b^2 - (a-y)^2}.$$

$$138. (a) \, x^2 + y^2 = \sqrt{a^2x^2 + b^2y^2}; (c) \, x(x^2 + y^2) + py^2 = 0.$$

$$(b) \, x^2 + y^2 = \sqrt{a^2x^2 - b^2y^2}; (d) \, x = 0.$$

$$141. \, x = t - \frac{l\sqrt{p}}{\sqrt{l+p}}, \, y^2 = 4pt \left(1 + \frac{l}{2\sqrt{p}\sqrt{l+p}} \right)^2.$$

$$142. \, 5a^2/2. \quad 143. \, \pi b(2a+b)(a-b)^2/(2a^2).$$

$$144. \frac{4b(a+b)}{a} \left(1 - \cos \frac{a}{2b} l \right).$$

146. Escolher os eixos de sorte que a curva toque o eixo dos x na origem, e que a ordenada dos y seja função do ângulo que a tangente no ponto (x, y) faz com o eixo dos x .

$$147. (a) l^2/12; (b) l^2/3; (c), (d) l(l^2/12 + d^2).$$

$$148. r = ce^{\cos \alpha \cdot \theta}.$$

$$149. (x-c)^2 + y^2 = k^2.$$

$$151. (x-c_1)^2 + y^2 = c_2^2.$$

$$152. y = a \operatorname{Ch} \frac{x-b}{a}.$$

153. O comprimento da linha reta que une os pontos (r_ν, φ_ν) , $(r_{\nu+1}, \varphi_{\nu+1})$ da curva é

$$\sqrt{(r_{\nu+1} - r_\nu)^2 + 2r_\nu r_{\nu+1} [1 - \cos(\varphi_{\nu+1} - \varphi_\nu)]},$$

valendo o comprimento da linha poligonal inscrita:

$$\sum_{\nu=0}^{n-1} \sqrt{(\Delta r_\nu)^2 + r_\nu r_{\nu+1} (\Delta \varphi_\nu)^2} + r_\nu r_{\nu+1} (\Delta \varphi_\nu)^4 \cdot R_\nu,$$

onde todos os $|R_\nu|$ são limitados. Deixando o máximo de $\Delta \varphi_\nu$ tender para zero, obteremos

$$\int \sqrt{\left(\frac{dr}{d\varphi}\right)^2 + r^2} d\varphi.$$

CAPÍTULO VI

$$157. x^2 - \frac{1}{3}x^4 + \frac{2}{45}x^6 + \dots; (\sin x)^2 = \left(x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - x^7 R\right)^2 \\ = x^2 - \frac{1}{3}x^4 + \frac{2}{45}x^6 + x^8 R',$$

onde R e R' permanecem limitados quando $x \rightarrow 0$.

$$158. x + \frac{x^3}{3} + \frac{2}{15}x^5 + \dots; \frac{\sin x}{\cos x} = \frac{x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - x^7 R}{1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - x^6 S} \\ = x + \frac{1}{3}x^3 + \frac{2}{15}x^5 + x^7 T,$$

em que R, S, T são limitados, à medida que $x \rightarrow 0$.

$$159. 1 - \frac{x^2}{4} - \frac{x^4}{96} - \dots; \sqrt{\cos x} = \left(1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - x^6 R\right)^{1/2} \\ = 1 + \frac{1}{2} \left(-\frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - x^6 R\right) - \frac{1}{8} \left(-\frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - x^6 R\right)^2 \\ + \left(-\frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - x^6 R\right)^3 S = 1 - \frac{x^2}{4} - \frac{x^4}{96} + x^6 T,$$

onde R, S, T são limitados, quando $x \rightarrow 0$.

160. (a) $1 - \frac{x^2}{3} + \frac{x^4}{45} - \frac{2x^6}{945} + \dots$ (b) $1 - \frac{x^2}{12} + \frac{x^4}{1440} - \frac{x^6}{23712} + \dots$
 (c) $1 + \frac{x^2}{2} + \frac{5}{24}x^4 + \frac{61}{720}x^6 + \dots$ (d) $1 + x + \frac{x^2}{2} - \frac{x^3}{8} + \dots$
 (e) $e + ex + ex^2 + \frac{5}{6}ex^3 + \dots$ (f) $-\frac{x^2}{6} - \frac{x^4}{180} - \frac{x^6}{2835} + \dots$
161. $x + \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1 \cdot 3}{2^2 \cdot 2!} \frac{x^5}{5} + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2^3 \cdot 3!} \frac{x^7}{7} + \dots$
162. $\sum_{r=0}^{\infty} \left[\sum_{n=0}^r \binom{2n}{n} \binom{2r-2n}{r-n} \frac{1}{(2n+1)(2r-2n+1)} \right] \frac{x^{2r+2}}{2^{2r}}$
163. (a) $\sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2\nu-1)}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2\nu} \frac{x^{2\nu+1}}{2\nu+1}$
 (b) $\sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} \frac{x^{2\nu+1}}{2\nu+1}$ (c) $\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{(2\nu+1)!} \frac{x^{2\nu+1}}{2\nu+1}$
164. (a) $\frac{(2n)!x^{2n+1}}{2^{2n}(n!)^2(2n+1)}$ (b) $\frac{x^{2n+1}}{n!(2n+1)}$ (c) $\frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!(2n+1)}$
166. $e - \frac{e}{2} \left(\frac{1}{x} \right) + \frac{11e}{24} \left(\frac{1}{x} \right)^2 - \dots$
167. (a) $-\frac{e}{2}$; (b) $\frac{11e}{24}$; (c) 0; (d) $e^{-1/2}$; (e) 1.
169. (a) Mínimo em $x = 0$; (b) máximos e mínimos nos pontos em que $\lg \frac{1}{x} = \frac{1}{x}$, os quais ocorrem uma vez em cada intervalo: $\frac{1}{(n+1/2)\pi} < x < \frac{1}{(n-1/2)\pi}$, $n = \pm 1, \pm 2, \dots$; máximos e mínimos alternadamente.

CAPÍTULO VII

170. 5,881a. 171. 11.
 172. 0,822 47. 173. 0,175; 0,302; 3,490.
 174. Visto $\log(\alpha + x)$ ter a convexidade voltada para baixo, e $\alpha > 0$,

$$\log(\alpha + 1) + \dots + \log(\alpha + n) > \int_{1/2}^{n+1/2} \log(\alpha + x) dx$$

$$= (n + 1/2 + \alpha) \log(n + 1/2 + \alpha) - (\alpha + 1/2) \log(\alpha + 1/2) - n,$$
 ou
$$\alpha(\alpha + 1) \dots (\alpha + n) > \alpha \frac{(n + 1/2 + \alpha)^{n+1/2+\alpha}}{(\alpha + 1/2)^{\alpha+1/2}} e^{-n} > k(\alpha)n!n^{\alpha},$$

onde $k(\alpha)$ é uma quantidade positiva que depende de α . Além disso,

$$\frac{a_n}{a_{n-1}} = \left(1 + \frac{\alpha}{n}\right) \left(1 - \frac{1}{n}\right)^\alpha = 1 - \frac{\alpha(\alpha+1)}{2} \frac{1}{n^2} + \frac{R}{n^3},$$

em que R permanece limitado, quando $n \rightarrow \infty$. Portanto, para valores suficientemente grandes de n , $a_n < a_{n-1}$, sendo a sequência monotonamente decrescente.

$$175. c + (n + \frac{1}{2}) \log n - \sum_{v=1}^i (n_v + \frac{1}{2}) \log n_v.$$

CAPÍTULO VIII

178. Quando $\lim a_n \leq 1$, os termos não tendem para zero. Quando $\lim a_n > k > 1$, compare-se a série com $\sum \frac{1}{k^n}$.

179. $\sum_{v=n}^m a_v < \epsilon$, qualquer que seja ϵ , para todos os n, m , suficientemente grandes. Mas, $\sum_{v=n}^m a_v > (m-n)a_m$, ou $ma_m < \epsilon + na_m$. Conservando n fixo, escolher m tão grande que $na_m < \epsilon$; para qualquer m assim determinado, $ma_m < 2\epsilon$.

180. Aplicar o exemplo n.º 179.

181. Designemos por s_n as somas parciais de $\sum_{v=1}^{\infty} a_v$, por s a soma, e seja $\sigma_n = s_n - s$. Teremos

$$\sum_{v=n}^m a_v b_v = \sum_{v=n}^m (\sigma_v - \sigma_{v-1}) b_v = \sum_{v=n}^m \sigma_v (b_v - b_{v+1}) - \sigma_{n-1} b_n + \sigma_m b_{m+1}.$$

Para qualquer valor de v suficientemente grande, teremos $|\sigma_v| < \epsilon$.

$$\left| \sum_{v=n}^m a_v b_v \right| < \epsilon \sum_{v=n}^m |b_v - b_{v+1}| + \epsilon |b_n| + \epsilon |b_{m+1}| \\ < \epsilon |b_n - b_{m+1}| + \epsilon |b_n| + \epsilon |b_{m+1}|.$$

Que, por sua vez, é menor do que $4B\epsilon$, sendo B um limite de $|b_v|$, e a série $\sum_{v=1}^{\infty} a_v b_v$ convergirá.

182. Proceder como no exemplo anterior (n.º 181):

$$\sum_{v=n}^m a_v b_v = \sum_{v=n}^m (s_v - s_{v-1}) b_v = \sum_{v=n}^m s_v (b_v - b_{v+1}) - s_{n-1} b_n + s_m b_{m+1}$$

empregando o caráter monótono de b_n , o fato de que $b_n \rightarrow 0$, e de que $|s_v| < s$ para qualquer v .

183. (a), (b), (d), (f) convergentes; (c) convergente quando $\theta \neq 2n\pi$; (e) convergente se $\theta \neq (2n+1)\pi$.

184. (a) $\frac{1}{2} \log 2$; (b) $\log 2$.

185. (a) $\alpha = 1$; (b) $\alpha \geq 1$.

186. (a) Diverge; (b) converge.

188. Se $|a_n| < \frac{1}{n^{1+\epsilon}}$ teremos, para qualquer valor de n suficientemente grande,

$$\log \frac{1}{|a_n|} > (1 + \epsilon) \log n \quad \text{ou} \quad \frac{\log 1/|a_n|}{\log n} > 1 + \epsilon.$$

Invertendo o raciocínio: $\frac{\log 1/|a_n|}{\log n} > 1 + \epsilon$ implica em $|a_n| < \frac{1}{n^{1+\epsilon}}$. De modo semelhante, no caso de divergência.

189. Aplicar o exemplo anterior (n.º 188).

190. Proceder como no exemplo n.º 188.

191. O critério da raiz de ordem n pode ser escrito como segue: se $\frac{\log 1/|a_n|}{n} > \epsilon$, a série é convergente; quando $< -\epsilon$, ela será divergente. Escrevamos, pois,

$$\frac{\log 1/|a_n|}{\log n} = \frac{n}{\log n} \frac{\log 1/|a_n|}{n}.$$

192. Se $\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| < \frac{b_{n+1}}{b_n}$ para qualquer $n \geq N$, teremos:

$$|a_{n+1}| < \frac{b_{n+1}}{b_n} |a_n| < \frac{b_{n+1}}{b_n} \frac{b_n}{b_{n-1}} |a_{n-1}| < \dots < \frac{|a_N|}{b_N} b_{n+1};$$

portanto, $\sum |a_n|$ convergirá se $\sum b_n$ também o fizer. Da mesma forma para a divergência.

194. Empregar o exemplo n.º 192, comparando com $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{\alpha}}$. A série $\sum |a_n|$ será convergente se

$$\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} > \left(1 + \frac{1}{n}\right)^{\alpha} > 1 + \frac{\alpha}{n} + \frac{R}{n^2},$$

onde $\alpha > 1$. Teremos,

$$n \left(\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} - 1 \right) > \alpha + \frac{R}{n} > 1 + \epsilon.$$

Invertendo o raciocínio,

$$n \left(\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} - 1 \right) > 1 + \epsilon$$

implica na convergência de $\sum |a_n|$. Da mesma forma para a divergência.

195. $\sum |a_n|$ convergirá, se

$$\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} > \left(1 + \frac{1}{n}\right) \left(1 + \frac{\log \left(1 + \frac{1}{n}\right)}{\log n}\right)^{\alpha} > 1 + \frac{1}{n} + \frac{\alpha}{n \log n} + \frac{R}{n^2 \log n},$$

sendo $\alpha > 1$. Virá, então,

$$n \log n \left(\frac{|a_n|}{|a_{n+1}|} - 1 - \frac{1}{n} \right) > \alpha + \frac{R}{n} > 1 + \epsilon.$$

A inversão deste raciocínio conduz ao critério da convergência; procede-se de maneira semelhante, no caso de divergência.

197. (a) Converte quando $\beta - \alpha > 1$, divergindo se $\beta - \alpha \leq 1$.

(b) Converte quando $\gamma > \alpha + \beta$, divergindo se $\gamma \leq \alpha + \beta$.

198. (a) Se $x \geq 1 + \epsilon$, $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^x} \leq \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^{1+\epsilon}}$. Da mesma forma para (b).

199. As somas parciais de $\sum \cos nx$ são limitadas uniformemente para qualquer valor de x compreendido no intervalo $\epsilon \leq x \leq 2\pi - \epsilon$. (Escrevamos $\cos nx = \frac{e^{inx} + e^{-inx}}{2}$ e $\sum_{n=0}^n \cos nx = \frac{1}{2} \sum_{n=-n}^n e^{inx}$.) Demonstramos, então, um teorema análogo ao do exemplo n.º 182, para a convergência uniforme.

200. Se x estiver compreendido no intervalo $\epsilon \leq x \leq N$, $y = \frac{x-1}{x+1}$ estará compreendido em $-1 + \frac{2\epsilon}{1+\epsilon} \leq y \leq 1 - \frac{2}{N+1}$.

201. (a) $-1 < x < 1$; (b) $-4 < x < 4$; (c) $x > 1$; (d) $x > 0$; (e) qualquer x ; (f) nenhum x ; (g) $x > 1$; (h) $-1 < x < 1$.

202. Se $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^x}$ for convergente, escreva-se $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^x} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^{x_0}} \cdot \frac{1}{n^{x-x_0}}$, empregando-se, então, o exemplo n.º 181 ou 182. Se $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^{x_0}}$ divergir, $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^x}$ não poderá ser convergente para $x < x_0$, pelo que acabou de ser demonstrado.

203. Escreva-se $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n \log n}{n^x} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_n}{n^{x_0}} \cdot \frac{\log n}{n^{x-x_0}}$.

204. Logicamente $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n < \sum_{n=0}^{\infty} a_n$ para $x < 1$. Por outro lado,

$$\lim_{x \rightarrow 1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n > \lim_{x \rightarrow 1} \sum_{n=0}^N a_n x^n = \sum_{n=0}^N a_n; \text{ ou } \lim_{x \rightarrow 1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \geq \sum_{n=0}^{\infty} a_n.$$

205. Como no exemplo 204, $\lim_{x \rightarrow 1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n \geq \sum_{n=0}^{\infty} a_n$, sendo, pois, ∞ .

206. Escrevamos $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = \sum_{n=0}^{\infty} a_n X^n \left(\frac{x}{X}\right)^n$. Provemos, então, o teorema para

a convergência uniforme, análogo ao do exemplo n.º 181: se $\sum_{n=0}^{\infty} a_n$ convergir, e se a sequência $b_0(x), b_1(x), \dots, b_n(x), \dots$, for monótona para qualquer valor de x e uniformemente limitada para todos os x de um certo intervalo, teremos $\sum_{n=0}^{\infty} a_n b_n(x)$, que será uniformemente convergente no intervalo considerado.

207. Isto decorre da convergência uniforme da série $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$ no intervalo $0 \leq x \leq X$. Desta maneira, $\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$ é contínua neste intervalo.

208. (a) $x(1+x)/(1+x^2)$; (b) $(1-x^2)/(1-x+x^2)^2$.

209. (a) A série é igual a $\frac{d}{dx} \left(\frac{e^x - 1}{x} \right) \Big|_{x=1}$;

(b) A série é igual a $\frac{\sqrt{1+x} - \sqrt{1-x}}{2} \Big|_{x=1}$.

CAPÍTULO IX

$$211. \pi x \cotg \pi x = 1 - 2x^2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2 - x^2} = 1 - 2x^2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \left(\sum_{m=0}^{\infty} \frac{x^{2m}}{n^{2m}} \right) \\ = 1 - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \left(\sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{n^{2m}} \right) x^{2m}.$$

$$214. (a) \int_0^1 \frac{\log x}{1-x} dx = - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2}; \quad (b) \int \frac{\log x}{1+x} dx = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2}.$$

$$216. (a) \sqrt{2}; \quad (b) \sqrt{3}.$$

$$217. \coth \pi x - \frac{1}{\pi x} = \frac{2x}{\pi} \left(\frac{1}{1^2 + x^2} + \frac{1}{2^2 + x^2} + \frac{1}{3^2 + x^2} + \dots \right).$$

CAPÍTULO X

$$218. x + c = \sqrt{a^2 - y^2} - a \log \frac{a + \sqrt{a^2 - y^2}}{y}.$$

$$219. \frac{1}{2} k y^2 + x = c.$$

$$221. I = \frac{E_0}{\sqrt{\rho^2 + \omega^2 \mu^2}} \sin(\omega t - \varphi) + \frac{A}{\sqrt{\rho^2 + \omega^2 \mu^2}} e^{-\rho t / \mu}, \text{ onde } \operatorname{tg} \varphi = \frac{\omega \mu}{\rho}.$$

$$222. x^2 = a^2 - \frac{k t^2}{2}; \text{ o tempo de queda é } a^2 / \sqrt{k}.$$

223. Diferenciar em relação a z e resolver a equação diferencial resultante de p , em função de z :

$$y = -\frac{1}{4x^3} \quad \text{e} \quad y = \frac{c}{x} + c^2.$$

$$224. x = -1 + \sqrt{2y + c} + \log(-1 + \sqrt{2y + c}).$$

INSTITUTO DE MATEMÁTICA - U. F. R. J.
BIBLIOTECA

ÍNDICE ALFABÉTICO-REMISSIVO

A			
Aberto, Intervalo	15	Círculo de curvatura	282, 333, 334
Aceleração	100, 292	Círculo osculador	333, 334
Acumulação, Ponto de	58, 60	Coefficiente diferencial. Ver <i>Derivadas</i> .	
Álgebra, Teorema fundamental da	73	Coefficientes binomiais	28, 23, 329
Algebraica, Função	23, 460, 484	Coefficientes de Fourier	438
Amortecida, Vibração	412	Coefficientes indeterminados, Método dos	201, 232, 404, 406
Amplitude da vibração	296, 427, 432	Comparação de séries	377, 380, 392
Análítica, Função	413	Comparação de séries c com uma integral	380, 381
Ângulo compreendido entre duas curvas	261	Comparação de séries infinitas	377, 380, 392
Ângulo formado por duas curvas	264	Comparação de séries infinitas com in-	
Aparelhos registradores	517	tegrais	380, 381
Aplicações do Cálculo aos fenómenos		Complexas, Variáveis	410, 414
científicos	107, 109, 142, 126	Complexos, Números	73, 75
Aproximação linear	349	Compostas, Funções	153, 156, 472, 485
Aproximação por expressões trigonomé-		Comprimento do arco da elipse	289
tricas	437, 456	Comprimento do arco da lemniscata ..	289
Aproximação por polinómios, 321 e seg.	423	Comprimento do arco da parábola	289
Arco de curva	276, 280	Comprimento do arco de uma curva ..	276, 280
Arco de curva como parâmetro ..	260, 282	Comprimento do arco em coordenadas	
Arco de curva em coordenadas polares ..	280	polares	280
Arco de curva — Representação para-		Concavidade ou convexidade das cur-	
métrica do —	278, 279	vas	158, 159
Arco, Representação paramétrica do com-		Condições suficientes para máximo e	
primento do	278, 279	mínimo	161, 334, 335
Arco sen. Ver <i>Funções trigonométricas</i>		Constante de EULER	381
<i>inversas</i> .		Constantes de integração 110, 114, 115, 502	
Arco Sh. Ver <i>Funções hiperbólicas in-</i>		Contacto de curvas	331, 333
<i>versas</i> .		Continuidade .. 16, 49, 51, 54, 63, 244, 245	
Área	77, 79	Continuidade da função exponencial ..	60
Área da elipse	274	Continuidade das funções de duas va-	
Área da lemniscata	275, 276	riáveis	463, 465
Área da parábola	88	Continuidade do limite	393
Área das superfícies curvas	499	Continuidade dos logaritmos	69
Área de uma superfície	499	Continuidade e derivabilidade	199
Área limitada por uma curva fechada ..	267, 275, 311, 314	Continuidade por seções	437
Área que se estende até o infinito ..	247	Continuidade uniforme	51, 65
Áreas em coordenadas polares	275	Convergência absoluta	369 e seg.
Áreas, Orientação das	268, 312, 314	Convergência absoluta das integrais ..	418
Argumento dos números complexos ..	74	Convergência absoluta e condicional ..	369, 375
Astróide	267, 290, 311	Convergência, Círculo de	413
Atração	298, 305	Convergência condicional. Ver <i>Conver-</i>	
Axiomático, Método	56	<i>gência</i> .	
C		Convergência da série de Fourier ..	439
Cálculo dos erros	349, 352	Convergência das integrais impróprias ..	447, 456
Cálculo dos logaritmos	353, 354	Convergência das integrais próprias ..	247
Cálculo numérico das integrais ..	343, 348	Convergência das seqüências	38
Cálculo numérico de π	352, 353	Convergência das séries integradas ..	394, 396
Calor específico	123	Convergência das séries de potências ..	399, 401
Cardiíde	267, 296	Convergência dos produtos infinitos ..	420, 423
Carga do condensador	307	Convergência, Intervalo de	400
Catenária	280, 288, 291	Convergência uniforme	386, 397
Catenóide	288, 297	Convergentes, Seqüências	38
Centro de curvatura	283, 307, 311	Coordenadas polares 72, 261, 262, 265, 267	
Centro de distribuição de massa	122	Coordenadas polares, Área em	275
Centro de massa .. 283, 284, 291, 497, 498		Coordenadas polares, Comprimento do	
Cicloidal, Pêndulo	303	arco em	280
Cicloide comum .. 261, 262, 287, 288, 290		Coordenadas polares, Curvatura em ..	280 e seg. 291
Cilindróide	465	Coordenadas polares, Derivadas parciais	
Círculo eléctrico .. 182, 433, 435, 503 e seg.		em	477
Círculo Centro de massa do arco de ..	291	Corrente alternada	433, 435, 503 e seg.
Círculo de convergência	413	Co-seno director	263
		Co-seno, 24-25. Ver, também, <i>Funções</i>	
		<i>trigonométricas</i> .	

Cotangente, 24 - 25. Ver, também, Funções trigonométricas.		Determinante funcional	479, 480
Crítério da raiz	378, 379	Diagrama indicador	305
Crítério da razão	378	Diferencial	107
Crîtérios de convergência	367, 368, 377, 381	Distorção	511, 518
Crîtérios de convergência de Cauchy	39,	Diérgencia, 39, 45. Ver, também, Convergência.	
	60, 367	Domínio de definição	458
Crîtérios de convergência de Leibnitz	370		
Crîtérios de convergência para a convergência uniforme	391, 392, 398	E	
Crîtérios de convergência para as integrais	248, 250	e, Irrracionalidade de	43, 172, 175, 327, 336
Crîtério de convergência para os produtos infinitos	421	Eixo dos números	336
Curva derivada	90, 99	Elipse. Área da	274
Curva pedal	267	Elipse, Comprimento do arco da	289
Curva pedal da elipse	267, 290	Elipse, Curva pedal da	267, 310
Curva pedal do círculo	267, 290	Elipse, Evoluta da	310
Curvas limite	385	Elipse, Momentos da	500
Curvas paralelas	291	Elipse, Râio de curvatura da	290
Curvatura Círculo de	282, 333, 334	Elipse, Representação paramétrica da	258
Curvatura em coordenadas polares	280	Elipsóide	485
	e seg. 291	Elipsóide, Volume do	493, 494
Curvatura, Râio de	282, 308	Emvolvória	308
Curvas, Representação paramétrica das	258	Epiclóide	267, 311
	e seg.	Epoca	427
D		Equação da esfera	460, 462
Decréscimo logaritmico	507	Equação da normal a uma curva	263
Densidade	122	Equação do plano	460, 462
Derivabilidade	79,	Equação da tangente a uma curva	263
	91, 97, 109, 199, 201, 244, 245, 471	Equação de Bernoulli	521
Derivação. Ver Derivadas		Equação de Laplace	479
Derivação das funções compostas	154, 474, 475	Equação diferencial da função exponencial	178
Derivação das funções racionais	140	Equação diferencial da vibração elástica	296, 502
Derivação das funções trigonométricas	96,	Equação diferencial do movimento curvilíneo	294, 524, 525
	140	Equação diferencial homogênea	503, 504
Derivação das séries infinitas	396, 397		508, 519, 521
Derivação sucessiva, Regra de Leibnitz para a	202	Equação polar da linha reta	262
Derivada — Curva	90, 99	Equação diferencial não homogênea	509, 512
Derivada da função exponencial	173	Equações diferenciais, Unicidade de solução das	508
Derivada da cotangente	141	Erros, Cálculo dos	349, 352
Derivada da tangente	141	Esfera, Equação da	460, 462
Derivada de um produto	137, 202	Esfera, Volume da	485
Derivada de um quociente	138, 139	Específica, Probabilidade	126
Derivada do co-seno	96, 99	Específico, Calor	123
Derivada do limite	156	Espirai de Arquimedes	290
Derivada do seno	96, 99	Espirai logaritmica	290
Derivadas da função potência	94,	Euler, Constante de	581
	95, 118, 155, 174	Euler, Fórmula de	411, 412
Derivadas das funções compostas	154, 474, 475	Evoluta	283, 307, 310
Derivadas das funções de diversas variáveis	466 e seg.	Evoluta da elipse	310
Derivadas das funções hiperbólicas	186	Evoluta de uma curva	283, 307, 311
Derivadas das funções implícitas	403	Exponencial, Função	25, 69, 171, 177, 193
Derivadas das séries infinitas	396, 397	Expressões exponenciais das funções trigonométricas	411, 413
Derivadas de funções inversas	145	Expressões indeterminadas	338, 341
Derivadas de ordem superior	99	Expressões indeterminadas	338, 341
Derivadas de polinômios	140		
Derivadas parciais	466 e seg.	F	
Derivadas parciais em coordenadas polares	477	Falsa posição, Regra da	357
Descontinuidade	51, 71	Fase	427
Descontinuidade das derivadas	197 e seg.	Fase, Deslocamento de	427
Descontinuidade das funções de duas variáveis	464, 465	Fatorial	251, 361, 364
Descontinuidade da integral	245, 249	Fechado, Intervalo	15, 64
Descontinuidade infinita do integrando	246,	Fermat, Princípio de	165, 166
	249	Fólio de Descartes	267, 290
Descontinuidades infinitas	52, 464	Fôrça, Conceito de	293
Desigualdade	12	Fôrma da somação trigonométrica	436
Desigualdade de Bessel	451	Fôrma de Euler	411, 412
Desigualdade de Schwarz	12, 130, 451	Fôrma de Stirling	361, 364
Desigualdade de Schwarz para as integrais	130	Fôrmas de recorrência	221, 225, 241
Desintegração radioativa	180	Fôrmas de recorrência das integrais	221,
Deslocamento de fase	427		225, 241

- Fórmula trapezoidal 343
 Fourier, Série de Ver *Série de Fourier* 8
 Frações decimais 8
 Frações parciais. Resolução da cotan-
 gente em 444
 Frações parciais. Resolução da secante
 em 445
 Frações parciais. Resolução das funções
 racionais em 229, 234
 Frequência 296, 427
 Frequência circular 427
 Frequência excitadora 513
 Frequência natural 507
 Frequência ressonante 514
 Fricção 294, 502, 507
 Função 14
 Função complementar 509
 Função de função. Ver *Funções com-
 postas*.
 Função de integral variável 27
 Função diferença 26
 Função exponencial 25, 69, 171, 177, 195
 Função exponencial. Derivada da 173
 Função exponencial como inversa do lo-
 garitmo 25, 26, 171
 Função exponencial como limite 175
 Função exponencial de variáveis com-
 plexas 411, 414
 Função exponencial. Equação diferen-
 cial da 178
 Função gama 250, 251, 418
 Função inversa do logaritmo 25, 26, 171
 Função monótona 19, 20, 106, 135
 Função poligonal 70
 Função potência. Definição da 69, 174
 Função potência. Derivadas da 94, 95, 118,
 155, 174
 Função potência. Gráficos da 33
 Função potência. Integração da 84, 85, 128,
 176
 Função potência. Inversa da 33, 147
 Função primitiva 113, 115
 Função algébricas 23, 460, 485
 Função Zeta 380, 382, 420, 421, 422
 Funções analíticas 413
 Funções aproximadamente periódicas 437
 Funções compostas 153, 156, 472, 485
 Funções ímpares 20
 Funções pares 20
 Funções contínuas 63, 65, 67, 68, 70
 Funções deriváveis 81, 97, 109, 199, 244
 Funções de diversas variáveis 458 e seg.
 Funções de diversas variáveis. Continui-
 dade das 463, 465
 Funções de diversas variáveis. Deriva-
 das das 466 e seg.
 Funções de diversas variáveis. Repra-
 sentação geométrica das 460, 462
 Funções elementares 68, 205
 Funções hiperbólicas 183, 189
 Funções hiperbólicas. definições 184
 Funções hiperbólicas. Derivadas das 186
 Funções hiperbólicas. Integração das 214
 Funções hiperbólicas e as trigonome-
 tricas. Relação entre as 411
 Funções hiperbólicas. Representação geo-
 métrica das 188
 Funções hiperbólicas. Representação ra-
 cional das 235, 236
 Funções hiperbólicas inversas 186, 187, 318,
 408
 Funções hiperbólicas. Séries de potên-
 cias das 328
 Funções hiperbólicas. Teorema da adi-
 ção das 185, 189
 Funções implícitas 480
 Funções implícitas de diversas variáveis 480
 Funções inversas 21, 67, 145
 Funções inversas das funções trigono-
 métricas 148, 151, 243, 319, 407, 408, 412
 Funções inversas. Derivadas de 145
 Funções monótonas inversas 67
 Funções monótonas. Sinal das derivadas
 das 106
 Funções periódicas 425 e seg.
 Funções quadráticas 23
 Funções quadráticas definidas 227
 Funções racionais 22, 55, 69
 Funções racionais. Derivação das 140
 Funções racionais fracionárias 459
 Funções racionais. Integração das 226, 234
 Funções racionais. Resolução em frações
 parciais 229, 234
 Funções regulares 438, 439
 Funções que não admitem desenvolvi-
 mento em série de Taylor 336
 Funções. Séries de 383 e seg.
 Funções transcendentais 24, 485
 Funções trigonométricas 24, 48
 Funções trigonométricas. Derivação das 96, 140
 Funções trigonométricas. Expressões ex-
 ponenciais das 411, 413
 Funções trigonométricas. Funções inver-
 sas das 148, 151, 243, 319, 407, 408, 412
 Funções trigonométricas. Integração das 86,
 87, 143, 214
 Funções trigonométricas inversas 148, 151,
 220, 221, 243, 319, 407, 408, 412
 Funções trigonométricas. Relações orto-
 gonais das 217, 438
 Funções trigonométricas. Representação
 racional das 234, 235, 240
 Funções trigonométricas. Séries de po-
 tências das 327, 328, 411

G

Galvanômetro tangencial 350
 Gradiente 90
 Gráfica. Integração 119, 121
 Gráficos da função potência 33
 Gravidade 298
 Gregório. Série de 319, 352, 440, 443
 Guldmann, Regra de 285

H

Harmônicos 428, 491
 Hipérbole 23
 Hipocicloide 267, 311

I

Impróprias, Integrais 245, 255, 417, 419
 Indefinida, Integral 110, 117
 Inércia. Momento de 286, 498, 499
 Infinitas. Séries. 366, 417, 422, 456.
 Ver, também, *Convergência; Séries
 de potências; Série de Fourier*.
 Infinito 33
 Infinitos. Produtos 419, 422
 Inflexão. Pontos de 159, 266, 334, 335
 Integração. Ver, também, *Integrais*.
 Integração. Constantes de 110, 114, 115, 502
 Integração da função potência 84, 85, 128, 176
 Integração da série de Fourier 455 e seg.
 Integração das funções hiperbólicas 214
 Integração das funções racionais 226, 234
 Integração das funções trigonométricas 86,
 87, 143, 214
 Integração das séries de potências 401
 Integração das séries infinitas 394, 396, 401
 Integração e derivação das séries de
 potências 401, 402
 Integração gráfica 119, 121

Integração por partes	141, 218, 225
Integrais definidas	76, 82, 117
Integrais de Fresnel	253
Integrais de funções contínuas	79, 112, 131, 488
Integrais elípticas 243, 244, 249, 255, 289, 409	
Integrais, Fórmulas de recorrência 221, 225	241
Integrais impróprias 245, 255 e seg., 417, 419	
Integrais, Tábua de	206
Integral completa	502
Integral da co-tangente	208, 214
Integral da soma e do produto	141
Integral da tangente	208, 214
Integral de Dirichlet 251, 253, 418, 419, 450	
Integral definida	76, 82, 117
Integral do co-seno	87, 143
Integral do seno	86, 87, 143
Integral dos logaritmos	208, 220
Integral dupla, Ver Integral múltipla.	
Integral indefinida	110, 117
Integral múltipla	486, 499
Integral múltipla de funções contínuas 488	
Integral múltipla em coordenadas polares	494, 499
Integral, articular	509
Integrando	80
Intervalo aberto	15
Intervalo de convergência	400
Intervalo fechado	15, 64
Intervalo infinito de integração	249, 250
Inversa da função potência	33, 147
Inversa, Função	21, 67
Involuta	309, 310
Involuta de uma curva	309, 310
Involuta do círculo	310
Irracionais, Números	6 e seg.
Irracionalidade de e	336

J

Jacobiano	479, 480
Juros	179

L

Lagrange, Resto da série de Taylor sob a forma de	324
Laplace, Equação de	479
Lattice Pontos de	13
Lei da gravitação, de Newton	306
Lei da reflexão	164, 165
Lei da refração	165, 166
Lei de Boyle	14, 181
Lei de Ohm	182, 434
Lei do resfriamento, de Newton	180
Lemniscata	72
Lemniscata, Área da	275, 276
Lemniscata, Comprimento do arco da	289
Leibnitz, Critério de convergência de	370
Limite	29, 38, 41, 46, 59
Limites de seqüências	59
Limites superior e inferior	62
Linha reta, Equação polar da	262
Linhas de contorção	270
Linhas de contorno	461, 462
Logaritmo como limite	176
Logaritmo, Função inversa do	25, 26, 171
Logaritmos, Cálculo dos	353, 354
Logaritmos, Continuidade dos	69
Logaritmos, Definição como integral dos	167
Logaritmos, Integral dos	208, 220
Logaritmos, Ordem de grandeza dos	192, 195
Logaritmos, Séries de potências dos	316, 318
Logaritmos, Teorema da adição dos	169
Logaritmos, Valores dos	171

M

Média aritmético-geométrica	46
Massa, Centro de	283, 284, 291, 497, 498
Máximos e mínimos	159, 167
Máximos e mínimos relativos	160
Medida dos ângulos em radianos	24
Método de aproximação de Newton	355, 357, 359
Método de reiteração	358, 360
Método de substituição	207, 218, 253
Método dos coeficientes indeterminados	201, 232, 404, 406
Métodos axiomáticos	56
Métodos práticos de aproximação	342, 364
Módulo	674
Momento	283, 284, 497, 498
Momento de inércia	286, 498, 499
Momento de inércia do cubo	498
Momento do círculo	497
Momentos da elipse	500
Monótonas, Funções	19, 20, 135
Monótonas, Seqüências	40, 51
Movimento sobre uma curva dada	293, 294
.....	298, 304, 524, 525
Mudança de eixos	265
Mudança de variável, 477, 479, Ver, também, Regra da cadeia; Substituição.	
Múltipla, Integral	486, 499
Multiplicação de séries	408, 415, 417
Multiplicação e divisão das séries de potências	416, 417

N

Newton, Lei da gravitação, de	306
Newton, Lei do resfriamento, de	180
Newton, Método de aproximação de	355, 357, 359
Newton, Notação das derivadas de	262
Newton, Segunda lei de	292
Normal a uma curva	263
Notação complexa das vibrações senoidais	433, 434
Notação complexa para as vibrações	433, 434
Notação de Newton para as derivadas	262
Notação de Cauchy para as derivadas	90, 467
Notação de Lagrange para as derivadas	90
Notação de Leibnitz para as derivadas	90
Notação de Leibnitz para as derivadas de ordem superior	102
Notação de Leibnitz para as integrais definidas	80, 487
Núcleo de Fejér	437
Número de Bernoulli	422, 423, 446
Números complexos	73, 75
Números, Eixo dos	6
Números irracionais	6 e seg.
Números racionais	6
Números reais	8
Números primos	424

O

Ohm, Lei de	182, 434
Operações em séries infinitas	376
Ordem de grandeza	190, 195, 248, 250, 333 e seg.
Ordem de grandeza das funções exponenciais	191, 195
Ordem de grandeza das funções racionais	195
Ordem de grandeza dos logaritmos	192, 195
Orientação das áreas	268, 312, 314
Oscilações	53, 54
Oscilações elétricas e mecânicas, Ver Vibrações.	
Osculadora, Parábola	332
Osculador, Círculo	333, 334

Redução das integrais múltiplas a inte-	489, 493
Regra da cadeia com diversas variá-	474, 475
Regra da cadeia para derivação	153, 155, 202
Regra da falsa posição	357
Regra de Guldin	285
Regra de Leibnitz para a derivação su-	202
cessiva	202
Regra de Simpson	344, 345
Regra do retângulo	343
Reiteração. Método da	353, 360
Relação entre as funções hiperbólicas e	411
as trigonométricas	411
Relações ortogonais das funções trigono-	217, 438
métricas	217, 438
Representação analítica das superfi-	460 e seg.
cies	460 e seg.
Representação geométrica das funções	16, 71, 258
Representação geométrica das funções	460, 462
de diversas variáveis	460, 462
Representação geométrica das funções	188
hiperbólicas	188
Representação paramétrica das áreas	278
Representação paramétrica das curvas	258
e seg.	258
Representação paramétrica da elipse	258
Representação paramétrica das derivadas	262
Representação paramétrica do círculo	258
Representação paramétrica dos arcos de	278, 279
curva	278, 279
Representação racional das funções hi-	235, 236
perbólicas	235, 236
Representação racional das funções tri-	234, 235, 240
gonométricas	234, 235, 240
Resfriamento de um corpo quente	180
Resolução da co-tangente em frações	444
parciais	444
Resolução da secante em frações parciais	445
Resolução das funções racionais em fra-	229, 234
ções parciais	229, 234
Ressonância	514 e seg.
Resto da série de Taylor	322, 325
Resto da série de Taylor sob a forma	324
de Cauchy	324
Resto da série de Taylor sob a forma de	324
Lagrange	324
Retângulo. Regra do	343
Raificabilidade	275, 277
Rotação	265, 273, 477

S

Salto de descontinuidade	51, 464
Salto de descontinuidade do integrando	245
Schwarz. Desigualdade de	12, 451
Secante. 24. Ver, também, <i>Funções Tri-</i>	
<i>gonométricas</i>	
Secante. Integral da	215
Secante. Resolução em frações parciais	445
Segunda lei de Newton	292
Segundo teorema do valor médio do	256, 257
cálculo integral	256, 257
Semicúbica. Parábola	99, 259, 290
Semiperíodo	180
Seno. 24, 25. Ver, também, <i>Funções</i>	
<i>trigonométricas</i>	
Seno. Derivada do	96, 99
Seno. Integral do	86, 87, 143
Seno. Séries do	327, 328, 411
Sentido de descrição das curvas	260
Separação de variáveis	523
Seqüências	28
Seqüências convergentes	38

Séquences de funções	388 e seg.
Séquences limitadas	38, 45, 60
Séquences. Limites de	59
Séquences monotónas	40, 61
Série binômica	329, 336, 406
Série de Fourier	437, 456
Série de Fourier absolutamente convergente	369 e seg.
Série de Fourier. Integração da	455 e seg.
Série de Gregório	319, 352, 440, 443
Série de potências	398, 413
Série de potências da função exponencial	326, 327, 399, 405
Série de Taylor	325, 398 e seg.
Série de Taylor. Resto da	324
Série do co-seno	440
Série harmônica	386, 381, 382
Série infinita do co-seno	327, 328, 411
Séries de funções	383 e seg.
Séries de π	319
Séries de potências com termos complexos	410 e seg.
Séries de potências das funções hiperbólicas	328
Séries de potências das funções trigonométricas	327, 328, 411
Séries de potências da tangente	423
Séries de potências dos logaritmos	316, 318
Séries de potências. Integração das	401
Séries de potências. Integração e derivação das	401, 402
Séries de potências. Multiplicação e divisão das	416, 417
Séries de potências para funções dadas	404, 410
Séries de potências. Unicidade das	403, 404
Séries de Taylor para polinômios	320, 321
Séries do seno	327, 328, 411
Séries geométricas	34, 315, 392, 400, 407
Séries infinitas	366, 417, 422, 456
Séries infinitas absolutamente convergentes	369 e seg.
Séries infinitas. Definição da convergência das	366, 367
Séries infinitas. Derivação das	396, 397
Séries infinitas e integrais impróprias	417, 419
Séries infinitas. Integração das	394, 396
Séries infinitas. Multiplicação das	408, 415, 417
Séries infinitas. Operações com	376
Séries. Rearranjamento das	372, 375
Séries uniformemente convergentes	389, 392
Simpson. Regra de	344, 345
Sinal das derivadas das funções monotônicas	106
Stirling. Fórmula de	361, 364
Somação trigonométrica. Fórmula da	436
Somas parciais	366
Somas superiores e inferiores	78
Substituição. Método da	207, 218, 253
Superfície de nível	462
Superfície de revolução	285
Superfícies. Representação analítica das	460 e seg.
Superposição de vibrações	428 e seg., 435, 518, 517
T	
Tábuas de derivadas	206
Tábuas de integrais	206
Tangente a uma curva. Equação da	263
Tangente. Derivada da	141
Tangente. Fórmula da	344
Tangente Integral da	208, 214
Tangente Séries de potências da	423
Tangente (trigonométrica), 24, 25. Ver, também, Funções trigonométricas.	
Taylor. Série de. Ver Série de Taylor.	
Taylor. Teorema de	320, 323
Tempo como parâmetro	260
Teorema da adição das funções hiperbólicas	185, 189
Teorema da adição dos logaritmos	169
Teorema da multiplicação das funções exponenciais	171
Teorema de aproximação de Weierstrass	423
Teorema de De Moivre	74, 411
Teorema de Rolle	104, 105
Teorema de Taylor	320, 323
Teorema do binômio	201
Teorema do valor intermediário	66, 67
Teorema do valor médio do cálculo diferencial	102, 105, 134
Teorema do valor médio do cálculo diferencial, generalizado	135, 203
Teorema do valor médio do cálculo integral	126 e seg.
Teorema do valor médio do cálculo integral, generalizado	127
Teorema fundamental da Álgebra	73
Teorema fundamental do cálculo diferencial e integral	114, 297
Toro	804, 807
Trabalho	24, 485
Trapezoidal. Fórmula	343
Tractriz	291
Trigonométricas. Funções	24, 48
U	
Unicidade das séries de potências	403, 404
Unicidade de solução das equações diferenciais	508
V	
Valor absoluto	8, 74
Valor dos logaritmos	171
Valores extremos. 160. Ver, também, Máximos e mínimos.	
Valor intermediário. Teorema do	66, 67
Variação de parâmetros	522
Variáveis complexas	410, 414
Variáveis. Separação de	523
Variável	15
Variável. Mudança de	477, 479
Velocidade	93, 192
Vibração amortecida	507
Vibração fundamental	429
Vibração. Período de	296, 301, 426, 427
Vibração senoidal livre	503, 507
Vibração senoidal forçada	510, 516
Vibrações 295 e seg., 426 e seg., 502 e seg.	
Vibrações elásticas	295, 298, 502 e seg.
Vibrações forçadas	510, 516
Vibrações harmônicas simples. Ver Vibrações senoidais.	
Vibrações livres	503, 507
Vibrações senoidais	296, 427 e seg., 507
Vibrações. Superposição de	428 e seg., 435, 510, 517
Vizinhança	159, 160
Volume	486 e seg.
Volume da esfera	495
Volume do elipsóide	493, 494
W	
Wallis. Produtos de	223, 225, 363, 445
Weierstrass. Princípio de	58
Weierstrass. Teorema de aproximação de	423
Z	
Zêta. Função	380, 382, 420, 421, 422

Este livro foi composto e impresso nas oficinas gráficas
da Livraria do Globo S. A. em Pôrto Alegre
Filiais: Santa Maria, Pelotas e Rio Grande

EDIÇÃO 1645 A — Para pedidos telegráficos deste livro, basta indicar
o número 1645 A, antepondo a esse número a quantidade desejada. Por
exemplo, para pedir 5 exemplares, é suficiente telegrafar assim: Dicionário —
Pôrto Alegre — 51645 A. Desejando-se encomendar 10 ou mais exempla-
res, não é necessário transmitir a letra A.